



This is a digital copy of a book that was preserved for generations on library shelves before it was carefully scanned by Google as part of a project to make the world's books discoverable online.

It has survived long enough for the copyright to expire and the book to enter the public domain. A public domain book is one that was never subject to copyright or whose legal copyright term has expired. Whether a book is in the public domain may vary country to country. Public domain books are our gateways to the past, representing a wealth of history, culture and knowledge that's often difficult to discover.

Marks, notations and other marginalia present in the original volume will appear in this file - a reminder of this book's long journey from the publisher to a library and finally to you.

Usage guidelines

Google is proud to partner with libraries to digitize public domain materials and make them widely accessible. Public domain books belong to the public and we are merely their custodians. Nevertheless, this work is expensive, so in order to keep providing this resource, we have taken steps to prevent abuse by commercial parties, including placing technical restrictions on automated querying.

We also ask that you:

- + *Make non-commercial use of the files* We designed Google Book Search for use by individuals, and we request that you use these files for personal, non-commercial purposes.
- + *Refrain from automated querying* Do not send automated queries of any sort to Google's system: If you are conducting research on machine translation, optical character recognition or other areas where access to a large amount of text is helpful, please contact us. We encourage the use of public domain materials for these purposes and may be able to help.
- + *Maintain attribution* The Google "watermark" you see on each file is essential for informing people about this project and helping them find additional materials through Google Book Search. Please do not remove it.
- + *Keep it legal* Whatever your use, remember that you are responsible for ensuring that what you are doing is legal. Do not assume that just because we believe a book is in the public domain for users in the United States, that the work is also in the public domain for users in other countries. Whether a book is still in copyright varies from country to country, and we can't offer guidance on whether any specific use of any specific book is allowed. Please do not assume that a book's appearance in Google Book Search means it can be used in any manner anywhere in the world. Copyright infringement liability can be quite severe.

About Google Book Search

Google's mission is to organize the world's information and to make it universally accessible and useful. Google Book Search helps readers discover the world's books while helping authors and publishers reach new audiences. You can search through the full text of this book on the web at <http://books.google.com/>



Over dit boek

Dit is een digitale kopie van een boek dat al generaties lang op bibliotheekplanken heeft gestaan, maar nu zorgvuldig is gescand door Google. Dat doen we omdat we alle boeken ter wereld online beschikbaar willen maken.

Dit boek is zo oud dat het auteursrecht erop is verlopen, zodat het boek nu deel uitmaakt van het publieke domein. Een boek dat tot het publieke domein behoort, is een boek dat nooit onder het auteursrecht is gevallen, of waarvan de wettelijke auteursrechttermijn is verlopen. Het kan per land verschillen of een boek tot het publieke domein behoort. Boeken in het publieke domein zijn een stem uit het verleden. Ze vormen een bron van geschiedenis, cultuur en kennis die anders moeilijk te verkrijgen zou zijn.

Aantekeningen, opmerkingen en andere kanttekeningen die in het origineel stonden, worden weergegeven in dit bestand, als herinnering aan de lange reis die het boek heeft gemaakt van uitgever naar bibliotheek, en uiteindelijk naar u.

Richtlijnen voor gebruik

Google werkt samen met bibliotheken om materiaal uit het publieke domein te digitaliseren, zodat het voor iedereen beschikbaar wordt. Boeken uit het publieke domein behoren toe aan het publiek; wij bewaren ze alleen. Dit is echter een kostbaar proces. Om deze dienst te kunnen blijven leveren, hebben we maatregelen genomen om misbruik door commerciële partijen te voorkomen, zoals het plaatsen van technische beperkingen op automatisch zoeken.

Verder vragen we u het volgende:

- + *Gebruik de bestanden alleen voor niet-commerciële doeleinden* We hebben Zoeken naar boeken met Google ontworpen voor gebruik door individuen. We vragen u deze bestanden alleen te gebruiken voor persoonlijke en niet-commerciële doeleinden.
- + *Voer geen geautomatiseerde zoekopdrachten uit* Stuur geen geautomatiseerde zoekopdrachten naar het systeem van Google. Als u onderzoek doet naar computervertalingen, optische tekenherkenning of andere wetenschapsgebieden waarbij u toegang nodig heeft tot grote hoeveelheden tekst, kunt u contact met ons opnemen. We raden u aan hiervoor materiaal uit het publieke domein te gebruiken, en kunnen u misschien hiermee van dienst zijn.
- + *Laat de eigendomsverklaring staan* Het “watermerk” van Google dat u onder aan elk bestand ziet, dient om mensen informatie over het project te geven, en ze te helpen extra materiaal te vinden met Zoeken naar boeken met Google. Verwijder dit watermerk niet.
- + *Houd u aan de wet* Wat u ook doet, houd er rekening mee dat u er zelf verantwoordelijk voor bent dat alles wat u doet legaal is. U kunt er niet van uitgaan dat wanneer een werk beschikbaar lijkt te zijn voor het publieke domein in de Verenigde Staten, het ook publiek domein is voor gebruikers in andere landen. Of er nog auteursrecht op een boek rust, verschilt per land. We kunnen u niet vertellen wat u in uw geval met een bepaald boek mag doen. Neem niet zomaar aan dat u een boek overal ter wereld op allerlei manieren kunt gebruiken, wanneer het eenmaal in Zoeken naar boeken met Google staat. De wettelijke aansprakelijkheid voor auteursrechten is behoorlijk streng.

Informatie over Zoeken naar boeken met Google

Het doel van Google is om alle informatie wereldwijd toegankelijk en bruikbaar te maken. Zoeken naar boeken met Google helpt lezers boeken uit allerlei landen te ontdekken, en helpt auteurs en uitgevers om een nieuw leespubliek te bereiken. U kunt de volledige tekst van dit boek doorzoeken op het web via <http://books.google.com>

NYPL RESEARCH LIBRARIES



3 3433 06639972 0



Room 120
VDM
BEMMELIN







№ 6

~~XXXXXXXXXX~~

ROOM 120

VDM

117

100%

9

EST

I N L E I D I N G
T O T D E
WATERBOUWKUNDE,

BEVATTENDE

DE VOORNAAMSTE GRONDEN DER
BEWEEG- WATERWEEG- EN
WATERLOOPKUNDE.

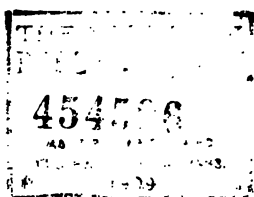
D O O R

A. VAN B E M M E L E N,

A. L. M. PHIL. DOCT. MATH. PHYS. ET
ASTRON. LECTOR TE DELFT.

TE LEYDEN, BIJ
A. EN J. HONKOOP.

M D C C X C I I I.
455



WELEDELE GESTRENGE HEEREN
REGENTEN DER FUNDATIE

VAN WIJLE DE HOOG-WELGEBORRE VROU-
WE VAN RENSWOUDE.

MR. JACOB VAN VREDENBURCH, *Oud-Raad en Ont-
vanger Generaal der Kerkelijke goederen.*

MR. DIDERIK LEENDERT VAN BLOMMESTEIN,
Raad in de Vroedschap en Oud-Schepen.

MR. SIMEON PIETER VAN SWINDEN, *Raad in de
Vroedschap en President Schepen.*

MR. CORNELIS VAN DER GOËS, *Raad in de Vroed-
schap en regeerend Schepen.*

MR. THOMAS GUILIELMUS MAIZONNET, *Secreta-
ris der Stad Delft.*

ALEXANDER VAN DYK, *Raad in de Vroedschap
en regeerend Schepen.*

MR. ADRIAAN VAN DER LELY, *Rentmeester der bo-
vengemelde Fundatie.*

WELEDELE GESTRENGE HEEREN!

De betrekking, die ik door uw hoogstgeëerde gunst op
uw Kweekschool verkreegen heb, in welke het onderwijs

in de verscheidene deelen der Waterbouwkunde niet van het geringste en minst gewigtigste is, is de voornaamste oorzaak die mij tot het uitgeeven van dit Werk aangespoord heeft. Moge hetzelfde eenigzints strekken ter bevordering uwer hoogwijze en lofsijke oogmerken en ter beantwoording aan 't vertrouwen, welk U Wel-Edelen Gestrengen in mij hebt gelieven te stellen, zal 't geene geringe belooning zijn voor hem die zich met allen verschuldigden eerbied noemt

WEL-EDELE GESTRENGE HEEREN!

*Uw' onderdanigen en zeer gehoorzamen
Dienaar*

A. VAN BEMMELÉN.

Delft den 11. Julij

1793.



VOOR-

V O O R R E D E.

Geen eige eer, maar alleen het nut mijner leerlingen, is de bedoeling van dit Werk. Zedert het mij eene bijzondere taak geworden is om het onderwijs der Wis- en Natuurkunde op den Waterbouw toepasfelijk te maaken, was ik zeer verlangende om een gefchikten leidraad te hebben, volgens welken ik mijn onderwijs kónde inrigten. Ik was verwonderd dat 'er in een land, het welk in 't water zijnen grootften vijand vindt, en dat zich overal door dijken en andere werken tegen deszelfs aanvallen moet verdedigen, en tot wier aanleg zo noodzaakelijk kundige mannen vereischt worden: dat, zeg ik, in zulk een land zo weinig gefchreeven was om den leerling, zo door Theorie als Ondervinding, tot een' bekwaamen Waterbouwkundigen op te leiden. Dan welhaast vond ik hier-

van eene voldoende reden. Veelen toch, wien het maaken van dergelijke werken in ons land is toegetrouwd, zijn of uit de gesteldheid hunner woonplaats in hunne jeugd, van een gepast onderwijs in de Wetenschappige weetenschappen versteecken geweest; of zijn opgevoed in 't vooroordeel, dat de Theorie zeer moecielyk en voor hun geheel onnut is: *hunne Ouders en Voorouders toch hebben 't wel zonder dezelve gedaan, en waarom zij dan ook niet?* Dezulken echter beslissen over de Theorie op eenen meesterlijken toon; verklaaren de wetten der natuur niet genoegzaam om de verschijnselen, die zij ontdekken, daaruit af te leiden; en ondertusfchen toonen zij (gelijk 't mij meermaalen voorkwam) in alle hunne redeneeringen dat zij noch met den aart der natuur-wetten, noch met de grootheid haarer kragten, omtrent welken zij echter zo stout beslissen, eenigfints bekend zijn, en verraaden dus zelfs hunne eige onkunde.

Niemand echter besluite hieruit dat ik zoude willen beweeran dat 'er in den Waterbouwkundigen flegts eene grondige Theorie vereifcht wordt, zonder eene daar mede gepaard gaande Ondervinding; integendeel niets is meer noodzaakelyk. Ik ben zeer wel overtuigd dat men de kennis der Rivieren niet verkrijgt op de Studeerkamer der Geleerden; noch den aanleg van dijken of kribben bij het turf- of koolen-vuur; maar ik beweere alleen dat de Theorie niet minder noodzaakelyk is dan de Ondervinding, - en met dezelve fteeds behoort gepaard te gaan. Ik bedoel hier niet
zulk

zulk eene Theorie, die op willekeurige, noch tegen de Ondervinding strijdende gronden gebouwd is, gelijk 't was met de Cataracte welke Newton bij 't uitloopen der vloeistoffen uit vaten onderstelde; noch zulk eene, die offchoon op zich zelven wel wiskundig waar zijnde en zeer veel schoons in zich bevattende, echter al te ingewikkeld en samengesteld is om op het gebruik te kunnen worden toegepast, gelijk de Theorien van eenen d'Alembert, Euler en anderen. Maar ik bedoel eene Theorie die, gelijk de Heer Bosfut zegt, „ samengesteld is uit menigvuldige facta, naauwkeurig ontleedigd en zo veel mogelijk tot „ algemeene wetten gebragt: eene Theorie derhalven, die wel beroofd is van die strengheid, welke „ aan de Wiskunde eigen is, maar die echter eenvoudig, klaar en nuttig is. ”

Op deeze wijze wordt Theorie en Ondervinding elkanderen behulpzaam. De eerste, op de natuurwetten zelve gebouwd, leert 'ons de grootheid der Natuur-kragten bepaalen, en doet ons daaruit afleiden op welke wijze wij hun geweld met den minst mogelijken tegenstand en arbeid zullen te keer gaan, om daar door alle nuttelooze geldverspillingen voor te komen; zij stelt ons in staat om voor uit te zien wat 'er onder deeze of geene omstandigheden gebeuren moet, en welke gevaaren wij mijden en van welke gelegenheden wij ons bedienen moeten. Doch laat men zich blindelings door de Ondervinding leiden, dan loopt men gevaar om volgens het bekende spreekwoord met

schade of schande te leeren. Daar het toch onmogelijk is om de Ondervinding in alle voorkomende gevallen vooraf raad te pleegen, past men, hetwelk men in één geval wel heeft zien gelukken, ook in andere gevallen toe, die behalven eenige kleine omstandigheden aan het eerste parallel schijnen; doch juist deeze voor 't oog geringe omstandigheden zijn 't die de onderneeming mislukken doen. En hoe toch kan 't anders zijn als men in de Natuur onkundig is omtrent het verband tusfchen de oorzaaken en derzelver gewrochten, en niet weet welke bepaalingen dezelve in verschillende omstandigheden ondergaan? Men loopt dan gevaar of dat men zijn vijand te ligt telt, en werken dáár stelt die niet bestand zijn; of dat men dezelve veel zwaarder maakt dan uit hunnen aart vereischt werd: en men verspilt dus dikwerf in beide gevallen eene ontelbaare fomme gelds ten koste van anderen.

Hierbij komt nog dat dezulken, die op hunne Ondervinding alleen berustende, en daar door hunne vooroordeelen steeds koesterende, zo onverzettelijk zijn in hunne ontwerpen, dat geene redenen, hoe gegrond zij ook zijn mogen, in staat zijn om hen te overreedcn. Van hier zo veele verschillende en dikwerf tegenstrijdige ontwerpen omtrent één en dezelfde zaak; van hier dat zoveele heilzaame oogmerken dikwerf gedwarsboomd, en om de vooroordeelen van sommigen, ten nadeele van 't algemeen verijdelc worden.

Niet

V O O R R E D E.

IX

Niet te onregt zegt daarom de beroemde Silberschlag: „Neemt tot groote en gewigtige ondernemingen geene raadslieden, die geene grondige Theorie bezitten, hoe zeer zij zich ook op hunne praktijk beroepen. Deezen toch zullen veelal voor kleinigheden houden, hetgeen dezelve niet zijn, zij zullen veel opgeeven en onbedagtsaam werken maaken, die in 't eind of geheel nutloos zijn, of met veel minder kosten tot stand zouden gebragt zijn, als zij zich van de kracht des waters tot hun oogmerk hadden weeten te bedienen. En wijl zij het Element, met welk zij te doen hebben, niet regt kennen, en zij niet regelmaatig hebben leeren denken, zijn zij niet alleen gevaarlijk, maar gemeenlijk neemt eigenzin de plaats des verstands in. 'Er is toch bijna geen wetenschap, in welke men door den schijn zo ligt geblind wordt als die der Waterbouwkunde; maar deeze menschen oordeelen in 't gemeen naar den schijn, veroorzaaken ontelbaare onkosten, en men ziet zich op 't laatst bedrogen.”

De noodzaakelijkheid derhalven van eene grondige Theorie voor hun, die zich op den Waterbouw toelleggen, en het gebrek aan dergelijke werken in onze taal, deed mij tot het samenstellen van dit tegenwoordige besluiten. Om des te beter in mijn oogmerk te slaagen, en Ondervinding met Theorie saam te paaren, verzocht ik den Wel-Edelen Heere C. Brunings, *Inspecteur Generaal der Rivieren van Holland*

en *West-Vriesland*, en *Opziener van 's Gemeene-lands werken van Rhijnland* (een man, wiens kunde en verdiensten in dit vak te wel bekend en boven den lof mijner penne verheven zijn) om mij deszelfs reflectien op mijn werk te willen mededeelen. Zijn Wel-Edele, offchoon mij in persoon niet kennende, had echter de vriendelijkheid mij zulks wel te willen belooven en 't ook met 'er daad te toonen: waar voor ik thans in 't openbaar mijne welmeenende erkentenis aan zijn Wel-Edele betuige.

Ik heb in dit eerste deel de voornaamste gronden der *Beweeg- Waterweeg- en Waterloopkunde* voorgesteld, die als voorbereidende kundigheden in den *Waterbouwkundigen* vereischt worden; en heb in 't voordraagen der voorstellen de *Wiskundige wijze* gevolgt, zo om dat ik dus de meeste zaaken met de minste woorden kon bevatten, en dus de korthed betragten; als om dat mij zulks het allerduidelijkste voor leerlingen toefcheen. Ik heb agter het werk een kort samenstel uit de proefneemingen van den Ridder du Buat omtrent de Botzing der vloeistoffen gevoegd, zonder echter in 't werk zelfs daar van gebruik te maaken, wijl dezelve die trap van zekerheid niet hebben, die tot eene grondige Theorie vereischt wordt (welke aanmerking ik aan den Heere Brunings verschuldigd ben). In gemelde proefneemingen toch is de snelheid des strooms gemeeten door middel van een waterrad, dat tot dat einde zeer ongeschikt is, dewijl de snelheid van zulk een rad altijd minder is dan

V O O R R E D E. xi

dan die van 't water, zo uit hoofde van de wrijvingen op den as en de zijdelingsche schokken, die het rad van tijd tot tijd door de verschillende stroomdraaden ontvangt, als voornaamlijk om dat, hoe evenwigtig ook de scheppers aan elkander gemaakt worden, dit evenwigt altijd verbrooken wordt, vermits die schepper, welke uit het water begint te rijzen, een gedeelte van het water opligt en daar door het rad in zijne beweeging vertraagt (*).

Hierbij komt nog dat de kracht der botzing gemeeten is door de tegendrukking eener Colom waters, welke in een pijp bevat was, en welker hoogte door de geduurige schommelende beweegingen van 't water niet naauwkeurig te bepaalen is. Eindelijk getuigt de Heer Buat zelfs dat de onregelmaticgheid in de uitkomsten van sommigen zijner, proeven veroorzaakt wordt door de moeielijkheid der waarneeming van de Negative drukking: op welke echter zijne Theorie ook gedeeltelijk gevestigd is.

Ik hoop in een volgend deel de Theorie der Rivie-

(*) Men vindt hierover in de bekroonde verhandeling van den Heere Brunings *over de snelheid van stroomend water enz.* geplaatst in de verhandelingen van de Hollandsche Maatschappij der Weetenschappen, XXVI. Deel.

vieren en den aanleg der Dijken te behandelen, en naar maate ik mijne poogingen mag begunstigd zien, hetzelfde tot andere deelen der Waterbouwkunde uit te strekken: in hope van op deeze wijze aan deeze zo voor ons land hoogst noodzaakelijke wetenschap, en die echter zo weinig in aanmerking wordt genomen, eenigzints nuttig te mogen zijn.

REGISTER.

EERSTE BOEK.

BEWEEGKUNDE.

Bladz.

EERSTE HOOFDDEEL.

Over de Ligchaamen in 't algemeen. 1

TWEEDE HOOFDDEEL.

Over de Beweeging in 't algemeen. 8

DERDE HOOFDDEEL.

Over de Gelijkmaatige Beweeging in 't algemeen. 9

VIERDE HOOFDDEEL.

Over de Zamengestelde gelijkmaatige Beweeging. 13

VIJFDE HOOFDDEEL.

Over de Gelijkmatig versnelde en vertraagde Beweeging. 18

ZESDE HOOFDDEEL.

Over 't middenpunt van Zwaarte, 25

ZEVENDE HOOFDDEEL.

Over de Neërdaaling langs hellende vlakken. 34

ACHT.

ACHTSE HOOFDDEEL.

Over de Slingers. 49

NEGENSE HOOFDDEEL.

Over de voortgeworpene ligchaamen. 59

TIENDE HOOFDDEEL.

Over de Botzing. 63

TWEEDE BOEK.

WATERWEEGKUNDE.

EERSTE HOOFDDEEL.

Over de Vloeistoffen in 't algemeen. 79

TWEEDE HOOFDDEEL.

Over de drukking der Vloeistoffen tegen bodems en wanden van vaten. 85

DERDE HOOFDDEEL.

Over de ligchaamen die geheel in vloeistoffen gedompeld zijn. 95

REGISTER.

xv

Bladz.

VIERDE HOOFDDEEL.

Over de ligchaamen die op vloeistoffen drijven. . . . 103

DERDE BOEK.

WATERLOOPKUNDE.

Bladz.

EERSTE HOOFDDEEL.

Over den Uitloop van 't water door openingen van Vaten, die bestendig vol gehouden worden. . . . 103

TWEDE HOOFDDEEL.

Over den Uitloop van vloeistoffen door openingen van vaten die geledigd worden. . . . 123

DERDE HOOFDDEEL.

Over den daadelyken Uitloop van 't water door openingen van vaten. . . . 128

VIERDE HOOFDDEEL.

Over de Botzing der Vloeistoffen. . . . 143

VIJFDE HOOFDDEEL.

Over de daadelyke Botzing eener onbepaalde vloeistof tegen ligchaamen, die in dezelve bewoogen worden. 153

Z E S.

ZESDE HOOFDDEEL.

Over de Botzing der Golven. 163

THEORIE DER BOTZING.

VOLGENS DE PROEVEN VAN DEN RID-
DER DU BUAT.

EERSTE HOOFDDEEL.

Over de volstrekte botzende kragt eener stroomende vloeistof tegen een rustend ligchaam, in dezelve gedompeld. 171

TWEDE HOOFDDEEL.

Over de volstrekte botzende kragt eener rustende vloeistof tegen een ligchaam, dat zich in dezelve beweegt. 171

I N L E I D I N G :
T O T D E
WATERBOUWKUNDE,

BEVATTENDE DE VOORNAAMSTE GRONDEN
DER BEWEEG- WATERWEEG- EN
WATERLEIKUNDE.

E E R S T E B O E K.
O V E R D E
B E W E E G K U N D E.

E E R S T E H O O F D D E E L,

Over de Ligchaamen in 't algemeen.

I. B E P A A L I N G.

Een Ligchaam is eene stoffelijke zelfstandigheid,
die onze zintuigen op onderscheidene wijzen aandoet.

I. V O O R S T E L.

Alle Ligchaamen zijn uitgebreid en onindringbaar.

Bewijs. Onze zintuigen bevestigen ons het aanzijn de-
zer beide eigenschappen in de Ligchaamen: het ge-
zigt

OVER DE LIGCHAAMEN

zicht overtuigt ons van de uitgebreidheid, het gevoel van de onindringbaarheid.

Aanmerking. Men moet onindringbaarheid wel onderscheiden van zamendrukking.

II. V O O R S T E L.

Alle Ligchaamen zijn deelbaar, sommigen tot eenen onbegrijpelijken trap van fijnheid.

Bewijs. De Natuur levert uit haare drie rijken geen Ligchaam op, dat niet voor Deelbaarheid vatbaar is.

Sommigen zijn zeer deelbaar: dus vertoont ons de Goudslaager 2,304,000,000, (twee duizend drie honderd en vier miljoen) en de Gouddraadtrekker 12,787,200,000, (twaalf duizend zeven honderd zeven en tachtig miljoen, twee honderd duizend) zichtbare deeltjes in de uitgebreidheid van 1 once gouds. De Zijworm verschaft 69,120 El zijde zonder meer dan 1 once zwaar te zijn. De Muscus vervult jaaren lang een kamer met haare onzichtbaare riekende deeltjes, zonder in gewigt te verminderen.

Gevolg. Dus zijn alle Ligchaamen uit deelen zamengesteld.

III. V O O R S T E L.

Alle Ligchaamen zijn niet even zeer zamengesteld, dat is, bevatten onder gelijke uitgebreidheid niet dezelfde hoeveelheid van stofdeelen.

Bewijs. De vergelijking der ligchaamen met elkander overtuigt ons van deeze waarheid door 't gezicht en gevoel. Goud is veel digter dan kurk of spons.

Gez

I N ' T A L G E M E E N .

Gevolg. Dus moeten de Ligchaamen veele ledige tusschenruimten of pooren hebben.

II. B E P A A L I N G .

Digtheid eens Ligchaams is de betrekking, die 'er plaats heeft tusschen de hoeveelheid stofs en de uitgebreidheid. Of het is de hoeveelheid stofs in eene eenheid van uitgebreidheid bevat. Dus $D = \frac{H}{U}$ (*).

IV. V O O R S T E L .

Van twee verschillende Ligchaamen zijn de digtheden tot elkander in de regte reden van de hoeveelheid stofs, en in de omgekeerde reden van de uitgebreidheid. Of $D : d = \frac{H}{U} : \frac{h}{u}$.

Bewijs. $D = \frac{H}{U}$ van 't eene ligchaam

$d = \frac{h}{u}$ van 't andere, volgens de 2 Bep.

$$\text{dus } D : d = \frac{H}{U} : \frac{h}{u}.$$

I. Gevolg. De Ligchaamen gelijke uitgebreidheid heb-

(*) De letter **D** duikt aan digtheid, **H** hoeveelheid stofs, en **U** uitgebreidheid.

4 OVER DE LICHAAMEN

hebbende, zijn de digtheden evenredig aan de hoeveelheden stofs. Of $D : d = H : h$.

II. Gevolg. De hoeveelheden stofs gelijk zijnde, staan de digtheden tot elkander in de omgekeerde

reden van de uitgebreidheden. Of $D : d = \frac{I}{U} : \frac{I}{u}$.

III. Gevolg. Als de Lichaamen gelijke digtheden hebben, zijn de hoeveelheden stofs tot elkander als de uitgebreidheden. Of $H : h = U : u$.

V. VOORSTEL.

Van twee Lichaamen zijn de hoeveelheden stofs in de zamengestelde reden van de digtheden en uitgebreidheden. Of $H : h = D \times U : d \times u$.

$$\text{Bewijs. } D : d = \frac{H}{U} : \frac{h}{u} \quad 4 \text{ V.}$$

$$U : u = U : u$$

$$D \times U : d \times u = H : h.$$

VI. VOORSTEL.

Van twee Lichaamen zijn de uitgebreidheden tot elkander in de rechte reden der hoeveelheden stofs, en in de omgekeerde der digtheden.

$$\text{Bewijs. } D \times U : d \times u = H : h. \quad 5 \text{ V.}$$

$$D : d = D : d$$

$$U : u = \frac{H}{D} : \frac{h}{d}.$$

VII. VOOR-

IN 'T ALGEMEEN

VII. VOORSTEL.

Alle Ligchaamen zijn beweegbaar.

Bewijs. De ondervinding leert dit ten volle van 't grootste ligchaam af tot het kleinste toe.

VIII. VOORSTEL.

Alle Ligchaamen hebben Traagheid, dat is, kunnen hunnen staat, het zij van rust, het zij van beweging, zelfs niet veranderen.

Bewijs. De stof, gelijk de ondervinding leert, niet bezielde zijnde met een inwendig werkend beginzel, verkeert dus in eenen lijdelijken staat: derhalven zijn de ligchaamen stoffelijke zelfstandigheden, onvermogen om hunnen staat te veranderen.

IX. VOORSTEL.

Alle Ligchaamen hebben Zwaarte, dat is, eene neiging om naar 't middenpunt der Aarde te vallen, als men dezelve volmaakt rond onderfelt.

Bewijs. Fig. 1. De ondervinding leert dat alle ligchaamen loodregt op den Gezichteinder of raaklijn der Aarde vallen, dus langs AB loodregt op den Gezichteinder ED; van de andere zijde staat de radius CB ook loodregt op de raaklijn ED, dus is $\angle ABE + \angle EBC = 2\angle$, derhalven AC ééne regte lijn die tot in 't middenpunt der Aarde C komt.

X. VOORSTEL.

De Zwaarte is in alle Ligchaamen even groot.

OVER DE LIGCHAAMEN

Bewijs. Alle ligchaamen, zo als de ondervinding leert, vallen in 't lugtledige, waar alle beletzelen weggenomen zijn, even snel neder.

I. Gevolg. De Zwaarte eens Ligchaams is dus zeer onderscheiden van deszelfs gewigt.

Want zwaarte is de neiging tot vallen van elk Stofdeeltje in 't bijzonder, en daarom voor alle ligchaamen even groot; doch gewigt is de som dier neigingen van al de Stofdeeltjes die in 't ligchaam bevat zijn, en daarom in alle ligchaamen verschillende en evenredig aan de hoeveelheid stofs.

II. Gevolg. Derhalven zijn de digtheden van twee verschillende Ligchaamen in de rechte reden der gewigten en in de omgekeerde der uitgebreidheden.

De gewigten zijn tot elkander in de zamengestelde reden der digtheid en uitgebreidheid.

En de uitgebreidheden zijn tot elkander in de rechte reden der gewigten en in de omgekeerde der digtheden.

$$\text{Want (*) } D : d = \frac{H}{U} : \frac{h}{u} \cdot 4 V.$$

$$H : h = G : g$$

$$D : d = \frac{G}{U} : \frac{g}{u}$$

$$\text{dus } G : g = D \times U : d \times u$$

$$\text{en } U : u = \frac{G}{D} : \frac{g}{d}$$

XI. VOOR-

(*) De letters D en d duiden aan de digtheden van twee lig-

XI. VOORSTEL.

De Zwaarte van een Ligchaam vermindert naar maate het Ligchaam verder van het middenpunt der Aarde verwijderd is.

Bewijs. Dit zal in 't vervolg uit de eigenschappen der slingers door de ondervinding bevestigd worden.

XII. VOORSTEL.

'Er heerscht tusfchen de Ligchaamen eene Aantrekking, waar door zij, op den vereischten afstand geplaatst zijnde, tot elkander naderen en samenhangen.

Bewijs. Twee gepolijste plaatjes van eenig metaal, met een weinig vet besmeerd zijnde, hangen met eene aanmerkelijke kracht samen.

Een dun glazen bolletje op 't water in een glas drijvende, wordt steeds naar de randen van 't glas getrokken. Twee of meer op eenen bepaalden afstand op 't water geplaatst zijnde, komen tot elkander en hangen te samen.

Twee vlakke glazen of spiegels vereenigen zich, als zij op elkander geplaatst worden.

Een drop water, olie of andere vloeistof, op een glas of ander ligchaam geworpen zijnde, zal 'er niet afvallen, niettegenstaande men het ligchaam het onderfte boven keert.

Het water blijft hangen tusfchen twee glazen plaatzen, die aan eene zijde aan elkander vereenigd zijn.

Een

ligchaamen, H en h de hoeveelheden stofs, U en u de uitgebreidheden, en G en g de gewigten.

2 OVER DE LIGCHAAMEN ENZ.

Een stuk hout met eene gladde oppervlakte aan een weegfchaal boven het water gehangen, zal dit hout door 't water zodanig worden aangetrokken, dat het evenwigt verbrokēn wordt.

Het water klimt tot eene aanmerkelijke hoogte in hairbuisjes op boven de oppervlakte van 't water in 't vat.

Twee water- of kwikdruppen dicht bij elkander geplaatst zijnde, zullen elkander naderen en zich vereenigen.

T W E E D E H O O F D D E E L.

Over de Beweeging in 't algemeen.

III. B E P A A L I N G.

Beweeging is de overgang van een ligchaam uit de eene plaats in de andere: dus het doorloopen van eene zekere lengte in eenen bepaalden tijd.

IV. B E P A A L I N G.

Snelheid is eene vergelijking tusschen de doorge-loope lengte en den verloopēn tijd. Of het is eene gelijkmatig doorge-loope lengte in eene eenheid van tijd. Dus $S = \frac{L}{T}$ (*)

XIII. VOOR-

(*) De Letter S beduidt ~~het~~ snelheid, L de lengte, en T den tijd.

BEWEEGKUNDE.

XIII. VOORSTEL.

Een Ligchaam moet altijd in dezelfde rigting en met dezelfde snelheid, zo als 't begonnen is, bewoogen worden, zo 'er geene oorzaaken zijn die dit beletten.

Bewijs. Vermits alle ligchaamen de eigenschap van traagheid bezitten volgens 't 8ste Voorstel, zijn ze onvermogen om zelfs hunnen eigen staat te veranderen, en kunnen dus noch hunne snelheid vermeerderen noch verminderen, noch hunne rigting van de eerst ontvangen rigting doen afwijken.

V. B E P A A L I N G.

Eene gelijkmaatige Beweeging is die, welke steeds met dezelfde snelheid voortgaat.

Eene ongelijkmaatige daarentegen, die niet met dezelfde snelheid geschiedt.

DERDE HOOFDDEEL.

Over de Gelijkmaatige Beweeging in 't algemeen.

XIV. VOORSTEL.

Als twee Ligchaamen met verschillende snelheden bewoogen worden, zijn de snelheden tot elkander in de rechte reden van de doorgeloopene lengtens, en in de omgekeerde reden van de verloopene tijden.

$$\text{Of } S : s = \frac{L}{T} : \frac{l}{t}.$$

Bewijs. $S = \frac{L}{T}$ van 't eerste ligchaam

$s = \frac{1}{t}$ van 't tweede, volgens 4 B.

$$\frac{S : s = \frac{L}{T} : \frac{1}{t}}{}$$

I. Gevolg. De tijden gelijk zijnde, staan de snelheden tot elkander als de lengtens. Of $S : s = L : l$.

II. Gevolg. De lengtens gelijk onderstellende, staan de snelheden tot elkander in de omgekeerde reden der tijden. Of $S : s = T : t$.

III. Gevolg. Met gelijke snelheden zijn de lengtens evenredig aan de tijden. Of $L : l = T : t$.

XV. V O O R S T E L.

Verschillende doorgeloopene lengtens zijn tot elkander in de zamengestelde reden van snelheid en tijd. Of $L : l = ST : st$.

Bewijs. $S : s = \frac{L}{T} : \frac{1}{t}$. 14. V.

$$T : t = T : t$$

$$\frac{ST : st = L : l}{}$$

XVI. V O O R S T E L.

Verschillende tijden zijn tot elkander in de rechte reden van de lengtens en in de omgekeerde van de snelheden. Of $T : t = \frac{L}{S} : \frac{1}{s}$.

Bewijs. $ST : st = L : l$. 15. V.

$$S : s = S : s$$

$$T : t = \frac{L}{S} : \frac{l}{s}.$$

VI. B E P A A L I N G.

Hoeveelheid van Beweeging eens ligchaams is de som der snelheden van al de stofdeelen, dat is, de snelheid van één deel (welke te gelijk de snelheid van 't ligchaam is) met de hoeveelheid stofs vermenigvuldigd.

VII. B E P A A L I N G.

Kragt is dat vermogen, 't welk aan een ligchaam eene bepaalde hoeveelheid van beweging geeven of ontnemen kan.

XVII. V O O R S T E L.

Als twee verschillende ligchaamen met verschillende snelheden bewoogen worden, zijn de kragten, die deeze beweging veroorzaaken, tot elkander in de zamengestelde reden van de hoeveelheden stofs en snelheden. Of $K : k = H \times S : h \times s$ (*).

Bewijs. Vermits de kragt een vermogen is dat aan een ligchaam eene bepaalde hoeveelheid van beweging mede-

(*) De letters K en k duiden aan de kragten, H en h de hoeveelheden stofs, die de ligchaamen bevatten, en S en s hunne snelheden.

dedeelt, moet zij aan deeze hoeveelheid van beweging, dat is, aan de hoeveelheid stofs met de snelheid vermenigvuldigd, evenredig zijn. 6. en 7. Bep.

$$\begin{aligned} \text{Dus } K &= H \times S \text{ van 't eene ligchaam.} \\ k &= h \times s \text{ van 't andere. } 6 \text{ B.} \end{aligned}$$

$$\text{derhalven } K : k = H \times S : h \times s.$$

I. Gevolg. De hoeveelheden stofs gelijk zijnde, staan de kragten tot elkander als de snelheden.

$$\text{Of } K : k = S : s.$$

II. Gevolg. Met gelijke snelheden zijn de kragten evenredig aan de hoeveelheden stofs.

$$\text{Of } K : k = H : h.$$

III. Gevolg. Zo de kragten gelijk zullen zijn, moeten de hoeveelheden stofs tot elkander zijn in de omgekeerde reden der snelheden. Of $H : h = s : S$.

XVIII. V O O R S T E L.

Het ligchaam volgt steeds de rigting in welke de kracht op het zelve werkt, zo 'er geene oorzaaken zijn die dit beletten.

Bewijs. Wilt de stof door haare traagheid haaren staat niet kan veranderen (8. V.) moet het ligchaam geheel gehoorzaamen aan de ontvangene indrukzelen der kracht, en dus dezelfde rigting volgen, in welke zij op het zelve werkt.

Aanmerking. Vermits tijd, snelheid en kracht, grootheden zijn, kan men derzelver onderlinge betrekkingen zo wel door lijnen van eene bepaalde grootheid als door getallen uitdrukken.

VIERDE HOOFDDEEL.

Over de zamengestelde gelijkmaatige Beweeging.

VIII. BEPAALING.

Eene zamengestelde Beweeging is die, welke ontstaat als twee of meer kragten te gelijk op een ligchaam werken.

XIX. VOORSTEL.

Als twee kragten op een ligchaam in verschillende rigtingen werken, zal het ligchaam in denzelfden tijd, in welken het zelve anders door iedere magt elks rigting afzonderlijk zou doorloopen, thans de hoeklijn van 't parallelogram beschrijven, dat op beide rigtingen kan gemaakt worden.

Bewijs. Fig. 2. Laaten AB en AD de rigtingen zijn, in welken de kragten op 't ligchaam A werken, dan zal AC de hoeklijn zijn die 't ligchaam zal doorloopen; want de kragt langs AB alleen op 't ligchaam werkende, zal het ligchaam in den tijd T in B gebragt worden, en dus de lijn BC bereiken. De kragt langs AD alleen op A werkende, zal in denzelfden tijd T het ligchaam in D verplaatzen, en de lijn CD doen bereiken: derhalven beide kragten nu te gelijk en niet regtstreeks tegen elkander werkzaam zijnde, moet het ligchaam na den tijd T zich in een punt bevinden, dat aan beide vereischters te gelijk voldoet, - het geen niet anders zijn kan dan in C, dat zo wel in BC als in

in CD ligt. Op dezelfde wijs AF en AG in het eerste oogenblik tijds door het ligchaam doorloopen wordende door de werking van elke kracht in 't bijzonder, zal het ligchaam door hunne gelijktijdige werking naar 't einde van t, zich ook in I moeten bevinden, welk punt in de hoeklijn AC gelegen is;

$$\begin{array}{l} \text{Want } AF : AB = t : T. \} \\ \quad \quad \quad AG : AD = t : T. \} \quad 14 \text{ V. } 3 \text{ Gev.} \end{array}$$

$$\text{dus } AF : AB = AG : AD$$

$$AF : AB = \overline{FI} : \overline{BC}$$

Op dezelfde wijs kan men betoogen, dat elk punt in 't welk het ligchaam zich van oogenblik tot oogenblik bevindt, een punt van de hoeklijn is, en het ligchaam derhalven de gantsche hoeklijn doorloopt.

I. Gevolg. Dezelfde betrekking heeft dus plaats tusfchen de grootheid deezer drie lijnen AB, AD en AC, als tusfchen de grootheid der snelheden waar mede, en tusfchen de grootheid der krachten waar door het ligchaam bewoogen wordt.

Want ten 1.) de lengtens AD, AB en AC worden allen in denzelfden tijd doorloopen, derhalven zijn die lengtens tot elkander als de snelheden 14 V. 1 Gev. en dus zijn de lijnen AD, AB en AC evenredig aan de snelheden met welken het ligchaam langs dezelve bewoogen wordt. Ten 2.) de hoeveelheden stofs gelijk zijnde, staan de krachten tot elkander als de snelheden, 17 V. 1 Gev. en de snelheden waren evenredig aan de lijnen AD, AB en AC, dus zijn de krachten ook aan gemelde lijnen evenredig.

II. Ge-

II. Gevolg. De twee kragten AD en AB, die te zamen op 't ligchaam werken, brengen eene derde kragt AC voort, die kleiner is dan de som der twee eersten, doch in betrekking tot hunne uitwerking op het ligchaam is dezelve even groot.

Vermits de eene zijde AC van den driehoek ABC altijd kleiner is dan de twee andere zijden AB en $BC=AD$, is ook de kragt AC kleiner dan de som der twee anderen. Doch in betrekking tot de voortgebragte beweging is dezelve even groot, wijl het uitwerkzel steeds evenredig is aan deszelfs oorzaak.

III. Gevolg. Derhalven kan men twee of meer kragten zamenstellen tot ééne kragt die dezelfde beweging zal voortbrengen als de zamengestelde werking van al de anderen.

Als men, bij voorbeeld, het ligchaam A (Fig. 3.) langs dezelfde rigtingen met dezelfde snelheid wil doen bewegen als 't door vier kragten AB, AC, AD en AE zou geschieden, zoekt men eerst de zamengestelde kragt uit de twee eersten AB en AC, door op deze beide rigtingen een parallelogram ABGC te beschrijven en de hoeklijn AG te trekken; waar door men in plaats van de kragten AB en AC alleen AG in de plaats kan stellen. Deze kragt nu maakt met de volgende AD weder eene zamengestelde kragt AH uit, zijnde de hoeklijn van 't parallelogram AGHD op AG en AD beschreeven. Eindelijk op AH en AD weder een parallelogram AEIH opgericht en de hoeklijn AI getrokken hebbende, is deze laatste lijn AI de kragt *waar door* en de rigting langs *welke* het ligchaam door de vier kragten bewoogen wordt.

wordt, en dus in uitwerking even groot als de vier anderen te zamen.

IX. B E P A A L I N G.

Evenwigt is eene gelijkheid van werking van twee of meer kragten in tegengestelde rigtingen.

XX. V O O R S T E L.

Wanneer van drie verschillende kragten ééne derzelve evenwigt maakt tegens de beide overigen te zamen; zullen zij zijn in reden als de drie zijden eenes driehoeks, volgens welkers rigtingen zij tegens elkander werken.

Bewijs. Fig. 4. Wanneer de beide kragten AD en AB op het ligchaam A werken, wordt volgens 't 19 V. 2. Gev. een derde kragt voortgebracht die alleen het ligchaam met dezelfde snelheid van A na C zou doen beweegen als de beide andere kragten te zamen. Indien men derhalven een kragt, die aan AC gelijk is, in de tegenovergestelde rigting of langs AE werken liet, zou de werking van AD en AB te zamen vernietigd worden, en AE tegens deeze beide kragten in evenwigt zijn. Nu zijn AE, AB en AD zo groot als de zijden van den driehoek ABC; want $AE = AC$, en $AD = BC$: dus de kragten tot elkander als de zijden des driehoeks.

Gevolg. Men kan derhalven altoos ééne kragt in twee anderen ontbinden, die te zamen aan de eerste in uitwerking gelijk zijn.

XXI. VOOR-

XXI. V O O R S T E L.

Alle kragten die niet regthoekig op een ligchaam werken, verliezen een gedeelte haarer werking op het zelve:

Bewijs. Fig. 5. Indien CD de grootte der kragt zij die in eene schuine rigting op 't voorwerp AB werkt, en dezelve in twee anderen ontbonden wordt, door eene regthoekige driehoek DEC daaruit zamen te stellen, zullen de beide kragten DE en EC in evenwigt zijn tegen CD alleen; doch vermits de kragt CE langs de strekking van 't ligchaam AB ligt, en dus haare werking niet tegen hetzelfde uitoeffent, is haar vermogen in betrekking tot AB vrugteloos; derhalven zal DE alleen uitdrukken de kragt die tegen het ligchaam AB wordt in 't werk gesteld. Vermits nu altijd $DE < \text{dan } CD$ is, moet de kragt CD een gedeelte van haar vermogen ten opzichte van het ligchaam AB verlooren hebben:

X. B E P A A L I N G.

Volstrekte kragt is de uitwerking die een kragt heeft op een ligchaam dat bewoogen wordt in dezelfde rigting in welke de kragt werkzaam is. Betrekkelijke kragt is de uitwerking die een kragt heeft op een ligchaam met betrekking tot eene andere rigting dan waarin de kragt werkt.

XXII. V O O R S T E L.

Als een kragt in eene schuine rigting werkt, is de betrekkelijke kragt gelijk aan de volstrekte kragt vermenigvuldigd met den hoek van schuinheid.

Bewijs. Fig. 5. Laat CD de kracht zijn die in eene schuine rigting op 't ligchaam AB werkt, en DE dat gedeelte van dezelve, welke maar alleen op AB uitgeoeffend wordt, dan is CD de volstrekte en DE de betrekkelijke kracht, en de hoek ECD de hoek van schuinheid.

$$\begin{array}{l} \text{Nu is } CD : DE = R : \sin. \angle DCE \\ \text{of } V : B = 1 : \sin. \angle DCE \end{array}$$

$$\text{dus (*) } B = V \times \sin. \angle DCE.$$

V I J F D E H O O F D D E E L.

Over de gelijkmatig Versnelde en Vertraagde Beweeging.

XI. B E P A A L I N G.

Eene gelijkmatig versnelde Beweeging is wanneer een ligchaam in gelijke tijden gelijke graaden van snelheid verkrijgt.

XXIII. V O O R S T E L.

De Zwaartekracht brengt eene gelijkmatig versnelde Beweeging voort in vallende ligchaamen.

Be-

(*) De letter B duidt aan de betrekkelijke kracht, en V de volstrekte.

Bewijs. De Ondervinding bevestigt dat een vallend ligchaam meer en meer in snelheid toeneemt, en wel in gelijke oogenblikken tijds gelijke vermeerdering van snelheid verkrijgt: daar men nu eene Zwaartekracht veronderstelt die het begin en deeze gelijke vermeerdering van snelheid doet ontstaan, 9 V. brengt zij dus eene gelijkmatig versnelde Beweëging voort.

XXIV. V O O R S T E L .

Desnelheid, die een ligchaam al vallende na eenigen tijd verkreegen heeft, is evenredig aan de Zwaartekracht en den verloopen tijd. Of $S = ZT$ (*).

Bewijs. Als men de tijd T onderstelt in een oneindig getal van zeer kleine oogenblikken verdeeld te zijn, zal de zwaartekracht in 't eerste oogenblik eene drukking op het ligchaam uitoeffenen, en dus zekere snelheid aan hetzelfde mededeelen; na maate nu de kracht grooter is, zal deeze eerste graad van snelheid ook grooter zijn, derhalven is de snelheid evenredig aan de Zwaartekracht. Daar nu deeze kracht haare werking op elk oogenblik herhaalt, wordt de snelheid van 't ligchaam op elk oogenblik telkens met een graad vermeerderd, en 't ligchaam zal zo veele graaden snelheids verkreegen hebben, als 'er oogenblikken tijds verloopen zullen zijn, en dus de snelheid ook evenredig aan den tijd. Derhalven is de snelheid in beide betrekkingen evenredig aan de Zwaartekracht en tijd.

I. Ge-

(*) De letter S duidt aan snelheid, Z de zwaartekracht, en T den tijd.

- I. Gevolg. Als twee ligchaamen met verschillende Zwaartekragten bewoogen worden, zijn de snelheden tot elkander in de zamengestelde reden der Zwaartekragten en tijden. Of $S : s = ZT : zt$.
- II. Gevolg. De Zwaartekragten gelijk zijnde, worden de snelheden evenredig aan de tijden. Of $S : s = T : t$.
- III. Gevolg. In gelijke tijden zijn de snelheden tot elkander als de Zwaartekragten. Of $S : s = Z : z$.

XXV. V O O R S T E L.

De lengte, die een ligchaam al vallende in eenigen tijd doorloopt, is gelijk aan den tijd met de helft der snelheid, op 't laatste oogenblik verkreegen, vermenigvuldigd. Of $L = \frac{ST}{2}$.

Bewijs. Fig. 6. Onderstellende dat AB een bepaalde tijd zij, die in eenige oogenblikken AO, ON, NM, MB verdeeld is, en de perpendiculair BC de snelheid op 't laatste oogenblik van AB verkreegen, dan zullen elk der overige perpendiculairen Ob, Nd, Mf aanduiden de snelheden in den tijd Ao, AN, AM verkreegen; want $Ao : Ob = AN : Nd = AM : Mf = AB : BC$, het geen volgens 24 V. 2 Gev. vereischt werd. Als men nu onderstelt dat het ligchaam elk oogenblik gelijkvormig bewoogen wordt met de snelheid die hetzelfde op 't begin van elk oogenblik had, zal de figuur ObcdefgBO aanduiden de lengte die het ligchaam gevallen is; doch zo 't ligchaam gedurende elk oogenblik bewoogen wordt met de snelheid die hetzelfde op 't eind van elk oogenblik had, zal de figuur ADbedFfG CBA de doorgeloo-

pe

pe lengte aanduiden: derhalven staan de doorgeloo-
pene lengtens in deze beide onderstellingen tot el-
kander als deze Figuren. Naar maate nu de tijd
AB in meer en meer oogenblikken verdeeld wordt,
begint de snelheid van 't. begin en einde van elk oogen-
blik geduurig minder te verschillen, en de Figuren na-
deren hoe langs hoe meer tot den driehoek ABC, zo
dat deze de Limiet van beide Figuren en dus ook
van beide lengtens wordt, en hunne laatste reden is
eene reden van gelijkheid, zo dat de doorgeloope

$$\text{lengte dan} = \triangle ABC = \frac{AB \times BC}{2} = \frac{S \times T}{2}.$$

XXVI. VOORSTEL.

De lengte, die een ligchaam al vallende in eenigen
tijd doorloopt is ook gelijk aan de Zwaartekragt ver-
menigvuldigd met het halve quadraat des tijds.

$$\text{Of } L = \frac{Z T^2}{2}.$$

$$\text{Bewijs. } L = \frac{S T}{2}. \quad 25 \text{ V.}$$

$$S = Z T. \quad 24 \text{ V.}$$

$$L = \frac{Z T^2}{2}.$$

I. Gevolg. Dus zijn verschillende lengtens tot elkan-
der in de zamengestelde reden der Zwaartekragten
en tijden. Of $L : l = Z T^2 : z t^2$.

II. Gevolg. De Zwaartekragten gelijk zijnde, staan
de lengtens tot elkander als de quadraaten der tij-
den of der snelheden. Of $L : l = T^2 : t^2 = S^2 : s^2$.

A 3

III. Ge-

III. Gevolg. De lengtens, die een ligchaam in elk agtereenvolgend oogenblik al vallende doorloopt, zijn dus tot elkander als de oneven getallen 1, 3, 5, 7 enz.

IV. Gevolg. In gelijke tijden zijn de lengtens tot elkander als de Zwaartekragten. Of $L : l = Z : z$,

XXVII. VOORSTEL.

De tijd, die een ligchaam nodig heeft om eene bepaalde hoogte af te loopen, is gelijk aan de quadraat wortel uit het gedeelte van de dubbele hoogte door de Zwaartekragt. Doch dezelfde wortel uit hun vermenigvuldigde is gelijk aan de snelheid op het einde van dien tijd verkreegen. Of $T = \sqrt{\frac{2L}{Z}}$, en $S = \sqrt{2LZ}$.

$$\text{I. Bewijs. } L = \frac{Z T^2}{2} \quad \begin{matrix} 26 \\ V, \end{matrix}$$

$$\begin{array}{r} \frac{2L}{Z} = T^2 \\ \sqrt{\frac{2L}{Z}} = T. \end{array}$$

$$\text{II. Bewijs. } L = \frac{Z T^2}{2} \quad \begin{matrix} 26 \\ V, \end{matrix}$$

$$\begin{array}{r} 2LZ = Z \cdot T^2 \\ \sqrt{2LZ} = Z T \\ Z T = S. \quad \begin{matrix} 24 \\ V. \end{matrix} \\ \sqrt{2LZ} = S. \end{array}$$

XXVIII. VOOR.

XXVIII. V O O R S T E L.

Een ligchaam zal met die snelheid, welke hetzelfde op 't laatste oogenblik van zijnen val verkréegen heeft, gelijkmatig voortgaande, in denzelfden tijd eene lengte doorloopen die tweemaal grooter dan de door-geloope hoogte is. Of $L = 2 H$.

Bewijs. Zij L de lengte, die het ligchaam gelijkmatig doorloopt met de verkreege snelheid S in denzelfden tijd T , in welken de hoogte H doorgelopen is; dan is

$$L = S T. \quad 15 \text{ V.}$$

$$\text{en } H = \frac{S T}{2} \quad 25 \text{ V.}$$

$$\text{dus } L = 2 H.$$

XXIX. V O O R S T E L.

De Zwaartekragt is zo groot dat een ligchaam, met de snelheid in de eerste seconde tijds van zijnen val verkreegen, eene lengte van 31,2 Rhijnlandfche voeten zal doorloopen.

Bewijs. De Ondervinding leert dat een ligchaam in de eerste seconde van zijnen val eene hoogte van 15,625 Rhijnlandfche voeten aflegt; derhalven het ligchaam met deeze snelheid, geduurende ééne seconde gelijkmatig voortgaande, zal de lengte tweemaal zo groot zijn (28 V.) en dus gelijk aan 31,25 of omtrent 31,2 Rhijnlandfche voeten.

Aanmerking. Zo men Parijsche maat gebruikte, zou het ligchaam eene hoogte van 15,094662 voeten zijn doorgevallen, en dus zou de Zwaartekragt het lig-

chaam eene lengte van 30,2 Parijſche voeten in ééne ſeconde gelijkmatig doen doorloopen.

XII. B E P A A L I N G.

Eene gelijkmatig vertraagde Beweeging is, wanneer een ligchaam in gelijke tijden gelijke graaden van ſnelheid verliest.

XXX. V O O R S T E L.

Dezelfde wetten van vertraaging hebben in deeze beweging plaats als die van verſnelling in de voorgaande, wanneer een ligchaam in de hoogte wordt opgeworpen.

Bewijs. De Zwaartekragt de ligchaamen ſteeds aanzetende tot eene beweging naar de aarde, werkt dus regtſtreeks in tegen de beweging die het ligchaam opwaard heeft, dus zal ze nu elk oogenblik een graad van ſnelheid aan 't ligchaam ontnemen, en daar door dezelfde wetten, doch in eene tegengeſtelde orde, doen plaats hebben als in de verſnelde beweging.

Gevolg. Derhalven moet een ligchaam opwaard geworpen zijnde, tot zulk eene hoogte klimmen, uit welke het vallende dezelfde ſnelheid zou verkrijgen, als die waar mede hetzelfde opgeworpen is.

ZESDE HOOFDDEEL.

Over 't middenpunt van Zwaarte.

XXXI. VOORSTEL.

Een ligchaam in 't vallen belet zijnde, door hetzelfde te ondersteunen, zal op het ondersteunend ligchaam drukken in evenredigheid van deszelfs gewigt of hoeveelheid stofs.

Bewijs. De Zwaarte aan elk Stofdeeltje van 't ligchaam (10 V.) eene gelijke neiging tot vallen mededeelende, doch in het ondersteunend ligchaam wederstand vindende, moet elk deeltje eene gelijke drukking op hetzelfde oeffenen, en het ondersteunend ligchaam dus de drukking van al de deelen ondergaan: derhalven drukt het eerste ligchaam op 't andere in evenredigheid van deszelfs gewigt of hoeveelheid stofs.

XXXII. VOORSTEL.

Twee of meer ligchaamen of gewigten aan een ander ligchaam opgehangen, drukken in rigtingen evenwijdig aan elkander naar beneden.

Bewijs. Offchoon de rigting der draaden, aan welken gewigten gehangen worden, naar het middenpunt der aarde gerigt (9 V.) en dus hellende op elkander zijn, moeten dezelve echter als evenwijdig worden aange-merkt, vermits de lengte der draaden oneindig klein

is in vergelijking van den afstand van 't middenpunt der aarde.

XXXIII. V O O R S T E L.

Als twee gewigten aan eene lijn zonder gewigt op eenigen afstand van elkander hangende zijn, en de lijn tusfchen beide de gewigten ondersteund wordt, zullen hunne werkingen regtstreeks strijdig zijn tegene elkander.

Bewijs. Fig. 7. De lijn AC, aan welke de gewigten P en Q hangen, in B ondersteund wordende, zal 't gewigt P trachten naar beneden te daalen, en door deeze neerdaaling het gewigt Q doen rijzen; doch het gewigt Q tragt zelfs door zijne eige zwaarte insgelijks nederwaard te daalen, en het gewigt P te doen rijzen: derhalven zijn hunne werkingen regtstreeks strijdig.

XXXIV. V O O R S T E L.

Als twee gewigten aan eene lijn zonder gewigt hangende, ter wederzijde van het steunpunt gelijk drukken, moeten hunne hoeveelheden stofs met hunne afstanden van 't steunpunt vermenigvuldigd aan elkander gelijk zijn. Of $P \times AB = Q \times BC$.

Bewijs. Fig. 7. Vermits de drukkingen van beide gewigten even groot ondersteeld worden, moeten de hoeveelheden van beweeging gelijk zijn, als de lijn AC om 't punt B tot den stand van ac bewoogen wordt, wanneer Aa en Cc de doorgeloopene lengtens zullen zijn van de gewigten P en Q in denzelfden tijd.

Dan

Dan is $P \times S = Q \times s$. Onderst. 17 V.

of $P : Q = s : S$

$s : S = Cc : Aa$. 14 V. 1 Gev.

$$P : Q = Cc : Aa$$

$$Cc : Aa = BC : AB$$

$$P : Q = BC : AB$$

en $P \times AB = Q \times BC$.

I. Gevolg. Twee gewigten zullen derhalven gelijke drukkingen ter wederzijden van 't steunpunt uitoefenen, als zij tot elkander zijn in de omgekeerde reden der afstanden van 't steunpunt.

II. Gevolg. Meer dan twee gewigten zullen ter wederzijden van 't steunpunt in evenwigt zijn als de sommen der producten van elk gewigt met zijn afstand van 't steunpunt vermenigvuldigd ter wederzijden gelijk zijn.

Fig. 8. Dus zullen de gewigten A en B ter eene zijde van 't steunpunt F in evenwigt zijn met de gewigten C en D aan de andere zijde, als $A \times OF + B \times LF = C \times FP + D \times FQ$ is; wijl dan de hoeveelheden van beweging gelijk zijn.

XIII. B E P A A L I N G.

Het Middenpunt van Zwaarte of Zwaartepunt is een punt in 't ligchaam rondom welke alle deszelfs deelen evenwigt maaken,

XXXV. V O O R S T E L.

Het Middenpunt van Zwaarte ondersteund wordende, zal 't gansche ligchaam rusten.

Bewijs. Fig. 9. Ondersteld zijnde dat het ligchaam AC rust op de punt M, kan het zelve niet anders bewoogen worden, dan door om 't punt M aan de eene zijde, bij voorbeeld, bij A neêr te daalen; doch dan zouden de deelen bij A zwaarder moeten zijn dan bij C, het geen tegen de bepaaling van 't Zwaartepunt strijdt; derhalven moet het ligchaam in alle opzichten rusten.

- I. Gevolg. Het gewigt van 't gansche ligchaam kan derhalven aangemerkt worden als in dat punt alleen geplaatst te zijn. En dus kan men de ligchaamen vrij beschouwen als alleen punten die zwaar zijn.
- II. Gevolg. Derhalven is 't steunpunt, rondom welke verscheidene ligchaamen of gewigten in evenwigt zijn, het middenpunt van Zwaarte van deeze ligchaamen.
- III. Gevolg. Eene lijn, welker stofdeelen over haare geheele lengte gelijk verdeeld zijn, heeft haar Zwaartepunt in 't midden.

XXXVI. V O O R S T E L.

Een ligchaam buiten het middenpunt van Zwaarte ondersteund wordende, zal om het steunpunt worden bewoogen, tot dat het zwaartepunt met het steunpunt in dezelfde loodlijn is.

Bewijs. Fig. 10. Zij D het middenpunt van zwaarte der ligchaamen P en Q, en laat het steunpunt B verder dan D van P verwijderd zijn: dan is

$$P \times PB > P \times PD. \text{ Onderst.}$$

$$\text{en } P \times PD = Q \times QD > Q \times BQ. \text{ 34 V. en Ond.}$$

$$\text{dus } P \times PB > Q \times BQ.$$

Derhalven is de hoeveelheid van beweging van P aan de eene zijde van 't steunpunt grooter dan van Q aan de andere; dus moet P daalen, en de lijn PQ om B bewoogen worden, waar door het middenpunt van zwaarte D daalt langs den Cirkelboog Dd, tot dat hetzelfde in d van de loodlijn Bd rust, om dat dit het laagste punt van den geheelen boog is.

I. Gevolg. Als derhalven een ligchaam vrij opgehangen wordt of in evenwigt ondersteund wordt, gaat de loodlijn uit het ophangpunt of steunpunt door het middenpunt van zwaarte.

II. Gevolg. Dus kan men zeer ligt het middenpunt van zwaarte van een ligchaam vinden.

Men hangt het ligchaam aan een van deszelfs einden op, en onderzoekt na de loodlijn uit dat punt door middel van een paslood: vervolgens het ligchaam aan een ander einde opgehangen en met het paslood ook na de loodlijn onderzocht zijnde, zal het snijpunt van deeze beide lijnen het middenpunt van zwaarte van 't ligchaam zijn: vermits dit snijpunt het eenige punt is, welke beide lijnen gemeen hebben, en 't zwaartepunt aan beide lijnen gemeen behoort te zijn.

III. Gevolg. Zo lang de loodlijn uit het zwaartepunt
van

van een hellend ligchaam binnen deszelfs grondvlak valt, zal hetzelfde staande blijven; doch 'er buiten vallende moet het ligchaam aan de hellende zijde overvallen.

XXXVII. V O O R S T E L.

Het middenpunt van zwaarte eens ligchaams wordt in hetzelfde verplaatst, als men 'er aan de eene zijde meer hoeveelheid stofs bijvoegt.

Bewijs. Vermits de hoeveelheden stofs ter wederzijden van 't middenpunt van zwaarte tot elkander moeten zijn in de omgekeerde reden der afstanden van 't zwaartepunt, moet naar maate de hoeveelheid stofs aan de eene zijde vermeerderd wordt deszelfs afstand van 't zwaartepunt in dezelfde evenredigheid verkorten, dus moet het zwaartepunt zo veel digter naar die vermeerderde hoeveelheid verplaatst worden.

XXXVIII. V O O R S T E L.

Als verscheidene ligchaamen of gewigten aan eene rechte lijn hangen, is de afstand die 't gemeene zwaartepunt van 't einde der lijn heeft, gelijk aan de som der producten van elks gewigt met zijn afstand van dat einde vermenigvuldigd, en door de som der gewigten gedeeld.

Bewijs. Fig. 8. Zij $EO = a$, $EL = b$, $EP = c$, $EQ = d$ en $EF = x$, dan is

$$\begin{aligned}
 & A \times OF + B \times LF = C \times FP + D \times FQ. \quad 34V.2G. \\
 & \text{of } \underline{A \times (x-a)} + \underline{B \times (x-b)} = \underline{C \times (c-x)} + \underline{D \times (d-x)} \\
 & \text{dus } Ax + Bx + Cx + Dx = Aa + Bb + Cc + Dd \\
 & \text{en } x = \frac{Aa + Bb + Cc + Dd}{A + B + C + D}.
 \end{aligned}$$

I. Gevolg. Men vindt dus tusfchen twee ligchaamen den afftand die het zwaartepunt van een derzelver heeft, als men het gewigt van 't andere vermenigvuldigt met den geheelen afftand van beide, en deelt door de fom der gewigten.

Fig. 7. Dus is $AB = \frac{P \times O + Q \times AC}{P + Q} = \frac{Q \times AC}{P + Q}.$

II. Gevolg. Men kan dus ook het gemeene zwaartepunt van verfcheidene ligchaamen vinden, zo dezelve niet in ééne regte lijn liggen.

Fig. 11. Indien A, B, D en F verfchillende ligchaamen zijn, wier gemeen zwaartepunt gevraagd wordt, zoekt men eerst het zwaartepunt tusfchen A en B door den zo even gemelden regel $AC = \frac{B \times AB}{A + B}.$ Vervolgens kan men aanmerken dat het gewigt van A en B in hun zwaartepunt C geplaatst is, en dus zoekt men het middenpunt van zwaarte tusfchen A+B en D als voren, en men vindt $CE = \frac{D \times CD}{A + B + D}.$ Eindelijk het gewigt der drie ligchaamen A, B en D in hun gemeen zwaartepunt E onderfteld zijnde, zoekt men het

het laatste tusſchen $A+B+D$ en F , door deeze gelijkheid $EG = \frac{F \times EF}{A+B+C+D}$, en G zal het gemeene zwaartepunt van allen zijn.

XXXIX. V O O R S T E L.

Zo men uit een hoek van eenen driehoek een lijn op het midden van de tegenovergeſtelde zijde trekt, is het middenpunt van Zwaarte des driehoeks gelegen op het $\frac{2}{3}$ deel van deeze lijn, af gerekend van die, op welke dezelveu getrokken is.

Bewijs. Fig. 12. De zijden BC en AC des driehoeks ABC midden door gedeeld zijnde en de lijnen AF en BE getrokken hebbende, zal D het zwaartepunt des driehoeks zijn; want de lijn AF door 't midden van BC gaande, gaat ook door 't midden en dus door 't zwaartepunt van al de lijnen evenwijdig aan BC getrokken (35 V. 3 Gev.) derhalven ook door 't zwaartepunt des driehoeks ABC . Insgelijks gaat BE door 't midden van AC , dus ook door de zwaartepunten van al de lijnen evenwijdig aan AC , en derhalven ook door 't zwaartepunt des driehoeks. De driehoek nu maar één zwaartepunt hebbende, moet ook D , het eenigst punt dat aan beide lijnen gemeen is, dit zwaartepunt zijn.

Dat nu $DF = \frac{1}{3} AF$ is, blijkt als men FG evenwijdig aan AC trekt; want dan is

$$\begin{aligned} &BF:BC=FG:CE \text{ of } AE \\ \text{en } BF &= \frac{1}{2} BC \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &\text{dus } FG = \frac{1}{2} AE \\ &\text{en } FG : AE = DF : AD \end{aligned}$$

$$\text{dus } DF = \frac{1}{2} AD = \frac{1}{2} DF.$$

Gevolg. Men kan dus het zwaartepunt van alle regt-
lijnige figuren vinden door dezelve in driehoeken
te verdeelen, elks zwaartepunt afzonderlijk te zoe-
ken, vervolgens het gemeen zwaartepunt van die
allen, en dit zal het begeerde zwaartepunt van de
figuur zijn.

Fig. 13. Omdus van 't Trapezium ABCD (welke twee
evenwijdige zijden AB en CD heeft) het zwaartepunt
te bepalen, deelt men AB midden door in F, en men
trekt de lijnen DF en CF, waar door 't Trapezium in drie
driehoeken gedeeld wordt, van welken $\triangle ADF =$
 $\triangle FBC$ is. Vervolgens van elk deezer driehoeken
het zwaartepunt bepaald hebbende, zal O dat van
 $\triangle DFC$, I dat van $\triangle ADF$ en K dat van $\triangle FCB$
zijn; wijl nu deeze beide laatste driehoeken gelijke
hoogten hebben, moet de lijn IK, die hunne zwaar-
tepuntten vereenigd, evenwijdig zijn aan AB, en het
gemeen zwaartepunt van beide zal in M, in het mid-
den tusfchen I en K, zijn. Derhalven blijft 'er thans
nog over om het gemeen zwaartepunt tusfchen $\triangle FDC$
en $\triangle ADF + \triangle FCB$ te bepalen: dit zal, als men
het gewigt van den eerften driehoek in O en van de
beide anderen in M plaatst, dan in P zijn, als

$$PM = \frac{\triangle FCD \times OM}{\triangle ADF + \triangle DFC + \triangle FCB} \text{ is, of vermits de}$$

C

drie

driehoeken tot elkander zijn als hunne grondvlakken,

$$\text{als } PM = \frac{CD \times OM}{CD + AB} \text{ is.}$$

Aanmerking. Dit voorstel met deszelfs gevolg is van zeer veel belang in de berekening van de sterkte der dijken.

Z E V E N D E H O O F D D E E L.

Over de Neerdaaling langs hellende vlakken.

XL. V O O R S T E L.

Een ligchaam, dat langs een hellend vlak neêrdaalt, wordt niet door de volstrekte maar door eene betrekkelijke zwaartekragt bewoogen: van welken de eerste tot de tweede staat als de lengte van 't hellend vlak tot de hoogte. Of $Z : z = AC : AB$ (*).

Bewijs. Fig. 14. Laat ac de volstrekte zwaartekragt zijn van 't ligchaam a, welke ontbonden wordt in de kragten ab en bc, dan is ab de kragt met welke het ligchaam loodregt op 't vlak werkt, en door de wederwerking van 't vlak vernietigd wordt; en dus bc de overige kragt waar mede het ligchaam neerdaalt. Nu is om de gelijkformigheid der driehoeken ABC en abc.

ac

(*) De letter Z beduidt de volstrekte en z de betrekkelijke zwaartekragt.

B E W E E G K U N D E.

35

$$\begin{aligned} ac : bc &= AC : AB \\ \underline{\quad} \quad \underline{\quad} \\ \text{dus } Z : z &= AC : AB. \end{aligned}$$

Gevolg. Derhalven is de betrekkelijke kracht waar door een ligchaam langs een hellend vlak neërdaalt, gelijk aan de volstrekte zwaartekracht vermenigvuldigd met de hoogte en gedeeld door de lengte van 't hellend vlak. Of $Z = \frac{z \times AB}{AC}$.

XLI. V O O R S T E L.

Als een ligchaam vrij nedervalt, terwijl een ander de gansche lengte van 't hellend vlak afloopt, zal de lengte van den vrijen val staan tot de lengte van 't hellend vlak als de lengte tot de hoogte. Of $L : l = AC : AB$ (*).

Bewijs. Vermits de tijden van beweging gelijk zijn, is

$$\begin{aligned} L : l &= Z : z. \quad 26 \text{ V. } 4 \text{ Gev.} \\ Z : z &= AC : AB. \quad 40 \text{ V.} \\ \hline \text{dus } L : l &= AC : AB. \end{aligned}$$

I. Gevolg. Als een ligchaam de hoogte van 't hellend vlak afloopt zal een ander het gedeelte van de lengte afloopen, dat bevat is tusfchen het toppunt en de

(*) De letter L duidt aan de lengte langs welke het ligchaam nedervalt, en l de afgeleope lengte van 't hellend vlak.

de loodlijn, die uit den regten hoek op de lengte van 't hellend vlak valt.

Fig. 14. $L : l = AC : AB$
 $AC : AB = AB : AD$

 $L : l = AB : AD$
en $L = AB$ zijnde

is $l = AD$.

II. Gevolg. Alle Chorden, uit één punt in een Cirkel getrokken, worden in denzelfden tijd doorloopen als de middenlijn van den Cirkel.

De Chorden AC en AD (Fig. 15.) verlengd zijnde tot zij in E en F door de raaklijn EB gesneden worden, zijn zij gedeeltens van de hellende vlakken AE en AF, en worden door de loodlijnen BC en BD juist in C en D afgesneden; want de hoeken ACB en ADB zijn rechte hoeken: derhalven worden AC en AD in denzelfden tijd doorloopen als de hoogte der vlakken of de middenlijn AB.

III. Gevolg. De Zwaartekragten, die de ligchaamen de gemelde Chorden doen doorloopen, zijn evenredig aan de lengtens deezer Chorden.

Want in gelijke tijden zijn de doorloopene lengtens tot elkander als de Zwaartekragten. 26 V. 4. Gev.

XLII. VOORSTEL.

Als een ligchaam vrij nedervalt, terwijl een ander de gansche lengte van 't hellend vlak afloopt, is de snel:

fnelheid die het ligchaam door zijnen vrijen val verkrijgt tot de snelheid van dat, welke langs de lengte van 't hellend vlak heengaat gelijk de lengte tot de hoogte. Of $S : s = AC : AB$ (*).

Bewijs. Vermits de tijden van beweging gelijk zijn, is

$$S : s = Z : z. \quad 24 \text{ V. } 3 \text{ Gev.}$$

$$Z : z = AC : AB. \quad 40 \text{ V.}$$

$$S : s = AC : AB.$$

XLIII. V O O R S T E L.

De snelheid, die een ligchaam verkrijgt door alleen langs de hoogte van 't hellend vlak te vallen is gelijk aan die, welke het verkrijgt door langs de lengte te vallen.

Bewijs. $S = \sqrt{2AB \times Z}$
 $s = \sqrt{2AC \times z}$ 27 V.

dus $S : s = \sqrt{2AB \times Z} : \sqrt{2AC \times z}$ ✓

$$\frac{S^2 : s^2 = 2AB \times Z : 2AC \times z}{Z : z = AC : AB. \quad 40 \text{ V.}}$$

$$S^2 : s^2 = 2AB \times AC : 2AC \times AB$$

dus $S^2 = s^2$ of $S = s$.

I. Ge-

(*) De letter S beduidt de snelheid die 't ligchaam door zijnen vrijen val verkrijgt, en s de snelheid langs de lengte.

- I. Gevolg. Derhalven verkrijgen de ligchaamen die nederdaalen langs verschillende hellende vlakken, welken dezelfde hoogte hebben, allen dezelfde snelheid op 't einde hunner val.
- II. Gevolg. Ook is de snelheid eens ligchaams in elk punt van een hellend vlak gelijk aan de snelheid in elk overeenkomstig punt der hoogte, dat met het eerste in dezelfde horizontale lijn gelegen is.

XLIV. V O O R S T E L.

De tijd, die een ligchaam nodig heeft om langs de hoogte te vallen is tot den tijd die vereischt wordt langs de lengte, gelijk de hoogte tot de lengte. Of $T : t = AB : AC$ (*).

Bewijs. $S : s = ZT : zt$. 24 V. 1 Gev.

$$S : s = ZT : \frac{Z \times AB}{AC} \times t. \quad 40 \text{ V. Gev.}$$

$$S : s = ZT \times AC : Zt \times AB$$

$$S : s = T \times AC : t \times AB$$

$$S = s. \quad 43 \text{ V.}$$

$$\text{dus } T \times AC = t \times AB$$

$$\text{en } T : t = AB : AC.$$

XLV. VOOR.

(*) De letter T beduidt den tijd die verloopt gedurende 't vallen langs de hoogte, en t, dien welke gedurende 't vallen langs de lengte vereischt wordt.

XLV. V O O R S T E L.

De zwaartekrachten waar mede twee ligchaamen langs twee gelijkformige vlakken bewoogen worden, zijn gelijk.

Bewijs. Fig. 16. (†) $z = Z \times \frac{AB}{AC}$
 $\dot{z} = Z \times \frac{ab}{ac}$ 40 V. Gev.

dus $Z : \dot{z} = \frac{Z \times AB}{AC} : \frac{Z \times ab}{ac}$
 en $\frac{Z \times AB}{AC} = \frac{Z \times ab}{ac}$. Onderft.

dus $z = \dot{z}$.

- I. Gevolg. Dus zijn de tijden die twee ligchaamen nodig hebben om langs de lengtens van twee gelijkformige vlakken neêr te daalen, tot elkander als de vierkants wortels uit deeze lengtens. 26 V. 2 Gev.
- II. Gevolg. De snelheden, die de ligchaamen verkrijgen, als zij langs de lengtens van deeze vlakken neêrgedaald zijn, staan tot elkander in dezelfde reden.

XLVI. VOOR.

(†) De letter z beduidt de betrekkelijke zwaartekragt, waar door 't ligchaam langs AC , en \dot{z} die waar door 't ander ligchaam langs ac bewoogen wordt.

XLVI. V O O R S T E L.

Een ligchaam langs de lengte van een hellend vlak neêrgedaald en met die verkreege snelheid weder opgeworpen zijnde, zal tot hetzelfde punt weder opklimmen, alvorens zijne geheele snelheid verlooren te hebben.

Bewijs. Dit volgt onmiddellijk uit het Gevolg van 't 30 Voorstel.

XLVII. V O O R S T E L.

Indien een ligchaam langs verscheidene hellende vlakken neêrdaalt, die zódanig aan elkander verbonden zijn dat het ligchaam in den overgang van het eene hellende vlak tot het andere niets van deszelfs snelheid verliest, dan zal de verkreege snelheid op het einde deezer vlakken gelijk zijn aan die welke het ligchaam zoude hebben, als het langs de hoogte van alle deeze vlakken gevallen was.

Bewijs. Fig. 17. Het ligchaam langs het eerste vlak AB daalende, verkrijgt dezelfde snelheid als of 't gevallen was langs GB (43 V. Gev.) dus in B zijnde kan men aanmerken dat hetzelfde langs GB is neêrgedaald en verder in 't verlengde van BC voortgaat. In C komende heeft het ligchaam dus dezelfde snelheid langs AB en BC als of 't langs GC of HC was neêrgedaald, dus kan men aanmerken als of het in 't verlengde van HC, te weten CD, voortgaat met de snelheid verkreegen langs AB en BC of langs GC of langs HC. Dus in D komende heeft het ligchaam de-

dezelfde snelheid als of 't neêrgedaald was langs AB, BC en CD of langs HD of langs de hoogte FD.

XLVIII. V O O R S T E L.

Het verlies van snelheid, dat een ligchaam in den overgang van 't eene hellende vlak op 't andere ondergaat, is evenredig aan de sinus versus van den uitwendigen hoek, dien de beide vlakken met elkander maaken.

Bewijs. Fig. 14. Zo BD de snelheid is die 't ligchaam langs AB gevallen zijnde, in B hebbén zou, en dezelve ontbonden wordt in BF en DF, zal BF de snelheid zijn die 't ligchaam langs BC behoudt; dus is het verlies van snelheid gelijk aan $BD - BF$ of $BC - BF = FC$, welke de sinus versus van den uitwendigen hoek CBD is, dien de vlakken AB en BC met elkander maaken.

Gevolg. Als derhalven een ligchaam langs eenige aan elkander verbondene hellende vlakken valt, is 't verlies van snelheid gelijk aan de som van de sinus versus der uitwendige hoeken.

XLIX. V O O R S T E L.

Een ligchaam langs eene kromme lijn neêrdaalende, ondergaat geen verlies van snelheid.

Bewijs. Fig. 15. Als men in de kromme lijn AE eenige Chorden AB, BC, CD en DE trekt, maaken dezelve een gedeelte van den omtrek eens veelhoeks uit, wiens zijden zo kunnen vermenigvuldigd worden dat de som van de sinus versus der uitwendige hoeken

minder is dan eenige bepaalde grootheid, hoe klein die ook zijn moge: derhalven is ook het verlies der snelheid van 't ligchaam langs deeze zijden zo klein dat zij door geene grootheid uit te drukken zij. Daar nu de kromme lijn de limiet van den veelhoek is, wordt het verlies van snelheid, die 't ligchaam langs de kromme lijn lijdt, gelijk nul.

- I. Gevolg. De snelheid welke het ligchaam in elk punt van de kromme lijn zou hebben, is dezelfde, als die welke het ligchaam op de raaklijn voor dat punt hebben zou.
- II. Gevolg. Het ligchaam langs eene kromme lijn neérdaalende zal op het eind dezelfde snelheid hebben verkreegen als dat hetzelfde langs de hoogte dezer lijn was neêrgedaald. 47 V.
- III. Gevolg. Ook zal het ligchaam, met de verkreege snelheid uit den val langs de kromme lijn weder opgeworpen zijnde, tot dezelfde hoogte opklimmen, van welke hetzelfde gevallen is.

A C H T S T E H O O F D D E E L.

Over de Slingers.

XIV. B E P A A L I N G.

Een enkele Slinger is een ligchaam, dat verbeeld wordt aan een lijn zonder gewigt te hangen.

L. VOOR.

L. VOORSTEL.

Een Slinger zich in een Cirkelboog^g beweevende, wordt aangezet door eene betrekkelijke Zwaartekragt, die evenredig is aan de finus van den hoek van opheffing.

Bewijs. Fig. 16. De Slinger AB uit de loodlijn tot den stand AC opgeheven wordende, tragt het ligchaam C weder neêr te daalen langs de raaklijn CF: dus moet de volstrekte Zwaartekragt CE ontbonden worden in CD en DE, evenwijdig aan CE; dan wordt de kragt CD, in het verlengde van den draad AC zijnde, en tegen denzelfen inwerkende, door haar vernietigd, en de kragt DE blijft alleen over om daar door neêr te daalen, en vervolgens weder aan de andere zijde op te klimmen.

$$\begin{aligned} \text{Nu is } \overline{CE} : \overline{ED} &= \overline{AF} : \overline{CF} = \text{Rad.} : \text{fin. } \angle A \\ \text{of } (*) \overline{Z} : z &= \overline{1} : \text{fin. } \angle A \\ \text{dus } z &= Z \times \text{fin. } \angle A. \end{aligned}$$

Wijl nu de volstrekte Zwaartekragt steeds bestendig blijft, is de betrekkelijke evenredig aan de finus van $\angle A$ of van den hoek van opheffing.

- I. Gevolg. Derhalven is de Zwaartekragt, door welke Slingers in Cirkelboogen bewoogen worden, niet be-

(*) De letter Z duidt de volstrekte, en z de betrekkelijke Zwaartekragt aan.

44 B E W E E G K U N D E.

bestendig dezelfde, maar vermindert van oogenblik tot oogenblik.

II. Gevolg. De stof, waaruit de ligchaamen der Slingers bestaan, brengt niets toe tot versnelling of vertraaging des Slingers.

III. Gevolg. De Zwaartekrachten, door welken twee Slingers in gelijkformige boogen bewoogen worden, zijn gelijk in derzelver overeenkomstige punten.

Van den Slinger AB is $z = Z \times \sin. \angle CAB$

van den Slinger AG is $z = Z \times \sin. \angle IAG$

$$\text{dus } z : \bar{z} = Z \times \sin. \angle CAB : Z \times \sin. \angle IAG$$

$$Z \times \sin. \angle CAB = Z \times \sin. \angle IAG$$

$$\text{dus } z = \bar{z}.$$

LI. V O O R S T E L.

Als men den draad eens Slingers, hebbende de lengte eens halven Roltreks, om denzelven spant, en zijn onderste eind vervolgens weder losmaakt, en van den Roltrek doet afwijken, zal 't ligchaam des Slingers onder deeze afwijking eenen anderen Roltrek, die aan den eersten gelijk is, beschrijven.

Bewijs. Fig. 17. De draad den halven Roltrek ATC bespannende en vervolgens daar van afwijkende, neemt de rigtingen CTP, CDX achterevolgens aan, en 't ligchaam P beschrijft daar door den Roltrek APX = ATC: hetgeen blijken zal, als men AB evenwijdig aan CE trekt, op XD een Cirkel beschrijft, en TG

en PH evenwijdig aan AD getrokken worden, en men bewijst dan 1.) dat $PH = \text{boog } XH$ zij; want hier uit volgt dat APX een Roltrek is: ten 2.) dat $DX = CD = AE$ zij; want dan zullen de maakende Cirkels der beide Roltrekken en dus de Roltrekken zelfs gelijk zijn.

$$\begin{array}{rcl} CDX & = & CTA = 2AE \\ CD & = & AE \end{array}$$

dus $DX = AE$. Derhalven zijn de maakende Cirkels gelijk.

Wijl nu AG aan TK en GT aan AK evenwijdig is, moet $AG = TK$ en $GT = AK$ zijn.

$$\begin{array}{rcl} \text{Derhalven } TP & = & AT = 2AG \\ \text{en } TK & = & AG \text{ zijnde,} \\ \hline \text{is } PK & = & AG = TK. \end{array}$$

Dus zijn de lijnen GT en PH even verre van AD, derhalven $AG = \text{boog } DH$, $GE = \text{boog } HX$, en AG, PK en DH evenwijdig aan elkander.

$$\begin{array}{l} \text{Nu is } AD = CE = \text{boog } AGE \\ \text{en } AK = GT = \text{boog } AG \end{array}$$

$$\hline \text{dus } DK = PH = \text{boog } GE = \text{boog } HX.$$

Het geen eene eigenschap van den Roltrek is, welke op dezelfde wijs voor ieder punt kan bewezen worden. Dus is APX een Roltrek, die aan den Roltrek ATC gelijk is, vermits de maakende Cirkels even groot zijn.

Gevolg. Zo dus aan de andere zijde van den Roltrek ATC een tweeden Roltrek geplaatst wordt, zal de Slin.

Slinger ook aan deeze zijde eenen gelijken halven Roltrek BX beschrijven, en dus in eene volkomene slingering den geheelen Roltrek A X B doorloopen.

LII. V O O R S T E L.

Als een Slinger zich in een Roltrek beweegt, zullen de Zwaartekragten, door welken het ligchaam in elk punt bewoogen wordt, evenredig zijn aan derzelver afstanden van 't laagste punt des Roltreks. Of (*) $K : k = PX : OX$.

Bewijs. Fig. 17. Volgens eene eigenschap des Roltreks is de Raaklijn PF evenwijdig aan de Chorde HX, dus zal de Zwaartekragt hetzelfde vermogen oeffenen op een ligchaam in den Roltrek in 't punt P, als op een ander, dat zich langs de Chorde HX beweegt; want de raaklijn Ps is evenwijdig aan de Chorde HX: insgelijks in 't punt O als langs de Chorde RX.

Nu is $K : k = HX : RX = 2HX : 2RX$. 41 V. 3. Gev.

$$\text{of } K : k = \frac{PX}{OX}$$

LIII. V O O R S T E L.

Als men met de regte lijn CX, gelijk aan eenen willekeurigen boog PX van den Roltrek, eenen halven Cirkel beschrijft, en FX gelijk aan den boog OX ge-

(*) De letter K dult aan de kragt waar door 't ligchaam in 't punt P, en k die, waar door 't ligchaam in O bewoogen wordt.

gehoomen hebbende, in F eene loodlijn FG oprigt, zal deeze lijn evenredig zijn aan de snelheid die het ligchaam, uit P gevallen zijnde, in 't overeenkomstig punt O van den Roltrek heeft. Of snelheid in O: snelheid in X = FG : QX.

Bewijs. Fig. 18. PL en OM regthoekig op DX geplaatst en de Chorden RX en HX getrokken hebbende, is

$$\begin{aligned}
 &PX : OX = {}^2HX : {}^2RX \\
 \text{dus } &PX^2 : OX^2 = {}^4HX^2 : {}^4RX^2 = {}^4DX \times LX : {}^4DX \times MX \\
 &\text{4DX} \overline{\hspace{1.5cm}} \\
 &\text{PX}^2 : \text{OX}^2 = \text{LX} : \text{MX} \\
 &\overline{\hspace{1cm}} \overline{\hspace{1cm}} \overline{\hspace{1cm}} \\
 &\text{CX}^2 : \text{FX}^2 = \text{LX} : \text{MX. Onderft.} \\
 \text{en } &\overline{\hspace{1cm}} \overline{\hspace{1cm}} \overline{\hspace{1cm}} \\
 &\text{GX}^2 - \text{FX}^2 : \text{CX}^2 = \text{LX} - \text{MX} : \text{LX} \\
 &\overline{\hspace{1cm}} \overline{\hspace{1cm}} \overline{\hspace{1cm}} \\
 &\text{FG}^2 : \text{QX}^2 = \text{LM} : \text{LX} \\
 \text{of FG} : \text{QX} &= \sqrt{\text{LM}} : \sqrt{\text{LX}} \\
 &\sqrt{\text{LM}} : \sqrt{\text{LX}} = \text{S. in O} : \text{S. in X.} \\
 &\text{43 V. 2 Gev. en 26 V. 2 Gev.} \\
 \text{dus FG} : \text{QX} &= \text{S. in O} : \text{S. in X.}
 \end{aligned}$$

LIV. V O O R S T E L.

Als men met een Radius, die gelijk is aan den boog eenes Roltreks, eenen halven Cirkel beschrijft, zal een ligchaam in denzelfden tijd, dat de Slinger zich door een gedeelte des Roltreks beweegt, den overeenkomstigen boog van den Cirkel gelijkmaaitig doorloopen met eene snelheid, welke gelijk is aan die des Slingers in 't laagste punt des Roltreks.

Be-

Bewijs. Fig. 18. De boog GK in den Cirkel zal in denzelfden tijd doorloopen worden als de overeenkomende boog in den Roltrek. Want laat Oo zulk een klein boogje in den Roltrek zijn, dat de beweeging des Slingers langs denzelven als gelijkmatig kan worden aangemerkt, en zij Ff aan hetzelfde gelijk; vervolgens fg regthoekig op CX, en Gr op fg getrokken hebbende.

$$\text{Is } \angle gGr = \angle FGX$$

$$\text{en } \angle grG = \angle GFX = \angle$$

$$\text{dus } Gg : Gr = GX : GF$$

$$\text{of } Gg : Oo = QX : GF = S. \text{ in } X : S. \text{ in } O. \text{ 53 V.}$$

Nu zijn Gg en Oo gelijkmatig doorgeloopene lengtens, die derhalven tot elkander zijn als de snelheden, dus moeten volgens 't 14 V. 1 Gev. de tijden, in welken zij doorloopen worden, gelijk zijn. Op dezelfde wijs kan men dus aantoonen dat de overige overeenkomstige deelen van de boogen Op en GK in gelijke tijden doorloopen worden, dus moeten deeze geheele boogen ook in denzelfden tijd worden doorloopen.

Gevolg. Dus zal ook de Slinger in denzelfden tijd, dat het ligchaam den halven Cirkel doorloopt, eene slingering langs den overeenkomstigen boog van den Roltrek doen. Of Tijd voor CQE = Tijd voor PXN.

L V. V O O R S T E L.

De tijd, in welken een Slinger zich langs een Roltrek beweegt, staat tot den tijd in welken een ligchaam langs de As van den Roltrek vallen zou, als de omtrek eens Cirkels tot zijn middenlijn.

Be-

Bewijs. Fig. 21. T de tijd zijnde in welken de Slinger den Roltrek PXN doorloopt, en t die, in welken een ligchaam langs den as DX valt, brengt men deeze ongelijkmaatige beweegingen tot gelijkmaatigen over. De tijd t, die nodig is voor den val langs DX, is gelijk aan den tijd voor den val langs HX, 41 V. 2. Gev. of aan den tijd om eene lengte, aan 2 HX gelijk, met de verkreege snelheid in X gelijkmatig door te loopen. 28 V.

Dus is t. voor DX = t. voor 2 HX
en T. voor PXN = T. voor CQE. 54 V. Gev.

dus $T : t = CQE : 2 HX.$ 14 V. 3. Gev.

$$\frac{PX}{CX} = \frac{CX}{CX}$$

dus $T : t = CQE : CX$

$$T : t = \text{Omtrek} : CE.$$

Gevolg. De tijd eener slinging dóór den Roltrek is gelijk aan den tijd van valling langs de halve lengte des Slingers met 3,14 vermenigvuldigd. Of $T = 3,14 \times t$.

Want (Fig. 21.) de as DX van den Roltrek AXB is altijd gelijk aan de halve lengte des Slingers CX, dus is de tijd van valling langs den as of t hetzelfde als de tijd van valling langs de halve lengte des Slingers.

Nu is $T : t = \text{Omtrek} : \text{Middenlijn} = 3,14 : 1$
dus $T = 3,14 \times t$.

De tijd eener slinging door den Roltrek is gelijk 3,14 vermenigvuldigd met den vierkants wortel uit de lengte des Slingers gedeeld door de zwaartekragt.

$$\text{Of } T = 3,14 \sqrt{\frac{L}{Z}}.$$

Bewijs. Fig. 21. Als men L voor de lengte des Slingers CX stelt, dan is de tijd gedurende welken een ligchaam langs de halve lengte CD valt.

$$\text{Of } t = \sqrt{\frac{2CD}{Z}} = \sqrt{\frac{L}{Z}} \cdot 27 \text{ V.}$$

Nu is $T = 3,14 \times t$. 55 V. Gev.

$$\text{en } t = \sqrt{\frac{L}{Z}}$$

$$\text{dus } T = 3,14 \sqrt{\frac{L}{Z}}.$$

I. Gevolg. Dus worden alle boogen van den Roltrek, het zij klein of groot, in denzelfden tijd doorloopen.

Want $T = 3,14 \sqrt{\frac{L}{Z}}$ is onbepaald gevonden voor alle boogen, het zij groot of klein, dus zo lang de lengte des Slingers en de Zwaartekragt dezelfde blijft, is de tijd van beweeging langs eenen kleinen boog dezelfde als langs eenen grooten.

II. Gevolg. Kleine Cirkelboogen, schoon ongelijk in grootte, worden door eenen Slinger in denzelfden tijd doorloopen.

Want

Want (Fig. 21.) zo men met de lengte van den Slinger CX eenen Cirkel beschreef, zou een gedeelte van deszelfs omtrek ter wederzijden van 't punt X juist met een gedeelte van den Roltrek AXB overeenkomen.

III. Gevolg. Als Slingers verschillende lengtens hebben, en door verschillende Zwaartekragten bevoogen worden, zijn de tijden van slingering tot elkander als de vierkants wortels uit hunne lengtens, gedeeld door de Zwaartekragten.

$$\text{Of } T : t = \sqrt{\frac{L}{Z}} : \sqrt{\frac{l}{z}}.$$

$$\text{Want } T = 3,14 \sqrt{\frac{L}{Z}}$$

$$t = 3,14 \sqrt{\frac{l}{z}}$$

$$\text{dus } T : t = 3,14 \sqrt{\frac{L}{Z}} : 3,14 \sqrt{\frac{l}{z}} = \sqrt{\frac{L}{Z}} : \sqrt{\frac{l}{z}}.$$

IV. Gevolg. Als de lengtens der Slingers evenredig zijn aan de Zwaartekragten, zijn de tijden van slingering gelijk.

$$\text{Want } T : t = \sqrt{\frac{L}{Z}} : \sqrt{\frac{l}{z}}$$

$$\frac{L}{Z} = \frac{l}{z}. \text{ Onderst.}$$

$$\text{dus } T = t.$$

Aanmerking. Dit laatste gevolg is de grond waarop men

ontdekt heeft dat de Zwaartekracht op alle plaatsen der Aarde niet dezelfde was. Als mede dat dezelve verminderde naar maate men zich verder van 't middenpunt der Aarde verwijderde.

LVII. V O O R S T E L.

Als Slingers zich in gelijkvormige boogen bewegen, zijn de tijden van slingering tot elkander als de vierkants wortels uit de lengtens der Slingers. Of $T : t = \sqrt{L} : \sqrt{l}$.

$$\begin{array}{rcl} \text{Bewijs.} & T : t = \sqrt{\frac{L}{Z}} : \sqrt{\frac{l}{z}}. & 56 \text{ V. } 3 \text{ Gev.} \\ & Z = z & 50 \text{ V. } 3 \text{ Gev.} \end{array}$$

$$\text{dus } T : t = \sqrt{L} : \sqrt{l}.$$

LVIII. V O O R S T E L.

De getalen van slingeringen, die verschillende Slingers gedurende denzelfden tijd in gelijkvormige boogen doen, staan tot elkander in de omgekeerde reden van de vierkants wortels uit de lengtens der Slingers. Of (*) $G : g = \sqrt{T} : \sqrt{l}$.

Bewijs. Het getal van slingeringen is in een bepaalden tijd des te grooter, hoe kleiner de tijd is die tot ééne slingering vereischt wordt; daarentegen des te kleiner, hoe grooter de tijd voor ééne slingering zijn moet.

Der-

(*) De letters G en g beduiden de getalen van slingering, L en l de lengtens der Slingers.

Derhalven is $G : g = t : T$

$$t : T = \sqrt{t} : \sqrt{T}. \quad 57 \text{ V.}$$

$$\text{dus } G : g = \sqrt{t} : \sqrt{T}.$$

LIX. VOORSTEL.

De hoogte, langs welke een ligchaam valt in den tijd van ééne slinging, is gelijk aan de halve lengte des Slingers vermenigvuldigd met het vierkant van 3,14. Of $H = (3,14)^2 \times \frac{1}{2}L$.

Bewijs. Zij L de lengte des Slingers, en H de doorgevallen hoogte, T de tijd in welken de slinging geschiedt en in welken dus de hoogte H doorgelopen wordt, en t de tijd van valling langs $\frac{1}{2}L$, dan is

$$T = 3,14 \times t. \quad 55 \text{ V. Gev.}$$

$$\text{dus } \frac{T}{3,14} = t.$$

$$\text{Nu is } \frac{1}{2}L : H = t^2 : T^2. \quad 56 \text{ V. 2 Gev.}$$

$$\text{of } \frac{1}{2}L : H = \frac{T^2}{(3,14)^2} : T^2$$

$$\text{of } \frac{1}{2}L : H = 1 : (3,14)^2$$

$$\text{dus } H = (3,14)^2 \times \frac{1}{2}L.$$

Aanmerking. Door dit voorstel kan men dus naauwkeurig vinden, hoeveel voeten een ligchaam in den tijd van ééne seconde valt.

LX. VOORSTEL.

Indien een Slinger zich bewoog langs de Chorden in plaats van langs Cirkelboogen, zou de tijd, in welken dezelve eenmaal zijne slinging volbragt, gelijk zijn aan die, welke nodig was tot den val eenes ligchaams langs agtmaal de lengte des Slingers.

Bewijs. Fig. 22. In den tijd, dat de Chorde AB door den Slinger doorloopen wordt, valt het ligchaam de geheele middenlijn BE, en dus tweemaal de lengte BC door. 41 V. 2. Gev. het welk insgelijks plaats heeft als het ligchaam langs de Chorde BD weder opklimt, dus wordt de lengte van BC viermaal doorloopen in den tijd dat de Slinger langs AB daalt en langs BD opklimt. Wanneer nu de Slinger van D door B naar A langs de Chorden wederkeert, wordt BC op dezelfde wijs nog eens viermaal doorloopen: derhalven valt een ligchaam agtmaal de lengte des Slingers BC door, in den tijd dat de Slinger langs de Chorde AB en BD eene volkome slinging doet,

LXI. VOORSTEL.

De tijd eener slinging in een kleinen Cirkelboog staat tot den tijd eener slinging langs de overeenkomstige Chorden als het $\frac{1}{4}$ van den omtrek des Cirkels tot den middenlijn. Of (*) $T : t = \frac{1}{4}O : BE$.

Be-

(*) De letter T beduidt den tijd der slinging in den Cirkelboog en t den tijd der slinging langs de Chorde.

Bewijs. Vermits de tijd van valling gelijk is aan de vierkants wortel uit tweemaal de lengte gedeeld door de Zwaartekragt. 27 V.

$$\text{is } t = \sqrt{\frac{16 \overline{BC}}{Z}} = 4 \sqrt{\frac{\overline{BC}}{Z}}. \quad 60 \text{ V.}$$

$$\text{en } T = 3,14 \sqrt{\frac{\overline{BC}}{Z}}. \quad 56 \text{ V.}$$

$$\text{dus } T : t = 3,14 \sqrt{\frac{\overline{BC}}{Z}} : 4 \sqrt{\frac{\overline{BC}}{Z}}$$

$$\text{of } T : t = \frac{3,14}{4} : 1 = 10 : 1.$$

Gevolg. Dus wordt een boog, hoe klein die ook zijn mag, eer doorloopen dan deszelfs Chorde.

XV. B E P A A L I N G.

Een zamengestelde Slinger is eene onbuigbaare lijn, door welke twee of meer ligchaamen met elkander vereenigd zijn.

XVL B E P A A L I N G.

Het Middenpunt van Slingering of Slingerpunt is een punt van den zamengestelden Slinger, welke van 't ophangpunt zulk eenen afstand heeft, dat een enkele Slinger van dezelfde lengte gelijktijdig met den zamengestelden Slinger zich beweegen zou.

LXII. V O O R S T E L.

Een gewigt onder en boven het Slingerpunt geplaatst

plaatst zijnde, zal het eene gewigt vermenigvuldigd met zijne afstanden zo van 't slinger- als hangpunt gelijk zijn aan 't andere insgelijks met zijne beide afstanden vermenigvuldigd.

Bewijs. Fig. 23. De Slinger AC korter zijnde dan BC, heeft eene sneller beweging dan de laatste, en moet dus door vereeniging met dezelve vertraagd worden; terwijl de Slinger BC door die zelfde vereeniging vertraagd wordt. Dus zal de Slinger AC, door deeze vereeniging vertraagd zijnde, gelijktijdig slingeren met eene enkelvoudige Slinger die langer is, als CS; terwijl de Slinger BC door de vereeniging versneld zijnde gelijktijdig slingeren zal met eenen enkelvoudigen Slinger die korter is, dan CS: dus is de versnellende kracht van den eenen gelijk aan de vertraagende kracht van den anderen. Wanneer men nu GF evenwijdig aan BC trekt, en den Slinger in den stand van BC plaatst, worden de punten A, S en B met gelijke betrekkelijke zwaartekracht aangezet om te bewegen, zo dat de gelijke boogen AG, Ss en BF in denzelfden tijd beschreeven worden, en dus evenredig aan de snelheden deezer punten zijn. Doch het ligchaam A beweegt zich niet door AG, maar door AE, dus is de vertraaging van de snelheid van A evenredig aan EG, en de vertraagende kracht $= A \times EG$. Het ligchaam B beweegt zich niet door BF, maar door BD, dus is de vermeerdering der kracht van B $= B \times DF$. Wilt nu deeze beide krachten op de afstanden AC en BC van 't beweegpunt C werken, is het geheel vermogen van A $= A \times EG \times AC$, en van B $= B \times DF \times BC$. 34 V,

Derhalven $A \times EG \times AC = B \times FD \times BC$

$$EG : FD = sG : sD = AS : BS$$

$$\text{dus } A \times AS \times AC = B \times BS \times BC.$$

LXIII. V O O R S T E L.

De afstand die 't slingerpunt van 't hangpunt heeft is gelijk aan de som der producten van elks gewigt met het vierkant van zijn afstand van 't hangpunt, gedeeld door de som der producten van elks gewigt met zijne enkele afstand van 't hangpunt vermenigvuldigd.

Bewijs. Fig. 24. Zij OD de zamengestelde slinger, O het ophang- en S het slingerpunt, en $OS = x$, $OA = a$, $OB = b$, $OC = c$, $OD = d$, dan is

$$A \times AO \times AS + B \times BO \times BS = C \times CO \times CS + D \times DO \times DS. \text{ 62 V.}$$

$$\text{of } A \times a \times (x - a) + B \times b \times (x - b) = C \times c \times (c - x) + D \times d \times (d - x)$$

$$\text{dus } x = \frac{Aaa + Bbb + Ccc + Ddd}{Aa + Bb + Cc + Dd},$$

Gevolg. De afstand die 't slingerpunt van 't hangpunt heeft, is ook gelijk aan de som der producten van elks gewigt met het vierkant van zijnen afstand van 't hangpunt, gedeeld door de som der gewigten met hun gemeen zwaartepunt vermenigvuldigd.

Want zo Z het gemeene zwaartepunt van A, B, C en D zij, is

D S

A Z

$$AZ = \frac{Aa + Bb + Cc + Dd}{A + B + C + D}. \quad 38 \text{ V.}$$

$$\text{dus } (A + B + C + D) AZ = Aa + Bb + Cc + Dd$$

$$\text{derhalven } x = \frac{Aaa + Bbb + Ccc + Ddd}{(A + B + C + D) AZ}.$$

LXIV. V O O R S T E L.

In een zamengeftelden Slinger, die uit eene gelijkfoortige stof bestaat, en overal dezelfde dikte heeft, is het slingerpunt gelegen op een afstand van $\frac{2}{3}$ van 't hangpunt.

Bewijs. Fig. 24. Zulk een Slinger kan men aanmerken als bestaande uit deelen, die gelijk gewigt hebben, en van 't hangpunt af tot het einde toe op gelijke afstanden van elkander geplaatst zijn: derhalven is $A=B=C=D$ enz. en de afstand van 't slingerpunt tot 't hangpunt.

$$\text{of } x = \frac{A(aa+bb+cc+dd+ee)}{A(a+b+c+d+e)} = \frac{a^2+bb+cc+dd+ee}{a+b+c+d+e}. \quad 63 \text{ V.}$$

In deeze beide reeksen zijn zo veele termen als 'er deelen in de lengte AD zijn, welke lengte zelfs de laatste term van de onderste reeks is, en welker eerste term gelijk 0 is: derhalven is de onderste reeks de som der natuurlijke getallen en de bovenste de som van derzelver vierkanten; en

$$x \text{ is } = \frac{aa+bb+cc+dd+ee}{a+b+c+d+e} = \frac{AD^2 \times \frac{1}{3} AD}{AD \times \frac{1}{2} AD} = \frac{2}{3} AD.$$

NEGENDE HOOFDDEEL.

Over de voortgeworpene ligchaamen.

LXV. VOORSTEL.

Als een ligchaam, het zij horizontaal, het zij schuinsch wordt voortgeworpen, zal hetzelfde een Parabel beschrijven.

Bewijs. Fig. 25. en 26. Als het ligchaam langs de lijn AE wordt voortgeworpen, zou hetzelfde gelijkmatig voortgaan, en de gelijke lengten AB, BC, CD en DE in gelijke oogenblikken doorloopen; doch hetzelfde wordt te gelijk aangedaan door de werking der zwaartekragt, die het ligchaam naar beneden daalen doet. Wanneer men nu onderstelt dat in den tijd t, in welke het ligchaam de lengte AB zou doorloopen, de zwaartekragt hetzelfde zou doen vallen door AF, dan wordt het ligchaam door twee kragten AB en AF bewoogen, en moet dus na 't einde van t in G zijn. 19 V. Als de zwaartekragt in den tijd T, in welchen het ligchaam AC doorloopt, hetzelfde zou doen vallen door AH, moet het ligchaam door de werking der kragten AC en AH eindelijk in I zijn.

. Nu is $t : T = AB : AC$ ✓

$$t^2 : T^2 = AB^2 : AC^2$$

$$t^2 : T^2 = AF : AH. \quad 26 \text{ V. } 2 \text{ Gev.}$$

$$\text{dus } AF : AH = AB^2 : AC^2$$

$$\text{of } AF : AH = FG^2 : HI^2$$

Der-

Derhalven zijn G en I punten van de Parabel, hetwelk op dezelfde wijs van de overigen bewezen wordt.

XVII. B E P A A L I N G.

De Kragt des Worps noemt men de hoogte, langs welke het ligchaam vallende de vereischte snelheid verkrijgt, om daar mede opgeworpen zijnde eene bepaalde Parabel te kunnen beschrijven.

LXVI. V O O R S T E L.

De Kragt des Worps is gelijk aan het $\frac{1}{4}$ van de Parameter des Diameters, die tot dat punt, uit welk het ligchaam opgeworpen wordt, behoort.

Bewijs. Fig. 27. Laat AO de kragt van den Worp of de begeerde hoogte zijn, langs welke het ligchaam vallen moet om de vereischte snelheid te verkrijgen, en zij $AK=AO$; dan moet $AD=2AO$ zijn, vermits een ligchaam met de verkreege snelheid uit den val langs AO, door eene gelijkmaatige beweging tweemaal grooter lengte zal doorloopen. 28 V. Vervolgens LK evenwijdig aan de raaklijn AD getrokken hebbende.

$$\text{Is } (*) \quad AK \times P = LK^2$$

$$LK^2 = AD^2 = 4AO^2$$

$$\begin{array}{rcl} \text{dus } AK \times P & = & 4AO^2 \\ \text{AK=AO} \quad \text{---} & & \\ & P & = 4AO \\ & \text{4} \quad \text{---} & \\ & \frac{1}{4}P & = AO. \end{array}$$

Ge-

(*) De letter P beduidt hier Parameter.

Gevolg. De Kragt des Worps is dus gelijk aan den afstand, die het punt der Parabel van de Directrix heeft, of ook gelijk aan de Voerstraal van dat zelfde punt, waaruit de Worp geschiedt.

XVIII. B E P A A L I N G.

De wijdde van den Worp is de horizontaale afstand tot welke het ligchaam geworpen wordt. De hoek van den Worp is die hoek, welke de rigting, langs welke het ligchaam geworpen wordt, met den Horizon maakt.

LXVII. V O O R S T E L.

De wijdde des Worps is gelijkaan de dubbele kragt van den Worp met de Sinus van den dubbelen hoek der Worp vermenigvuldigd. Of $AM = 2 AE \times \sin. 2 \angle TAM$.

Bewijs. Fig. 28. Laat $\angle TAM$ de hoek des Worps zijn, AM de wijdde en AE de kragt van denzelfen; vervolgens uit het brandpunt F de lijn FE en door 't snijpunt C de lijn ND getrokken hebbende.

$$\text{Is } EC = CF$$

$$\angle ECD = \angle NCF$$

$$\angle EDC = \angle CNF = \angle$$

$$\text{dus } CD = CN = \frac{1}{2} AP = \frac{1}{2} AM.$$

Vervolgens met $EG = \frac{1}{2} AE$ eenen halven Cirkel beschreeven hebbende, zal dezelve door het snijpunt C gaan, vermits $\angle ACE = \angle$ is.

AM

$$AM = 4CD$$

$$CD = \frac{CG \times \sin. \angle DGC}{\text{Rad.}} = \frac{CG \times \sin. \angle AGC}{1}$$

$$AM = 4CG \times \sin. \angle AGC$$

$$\text{of } AM = 2AE \times \sin. 2\angle AEC = 2AE \times \sin. 2\angle TAM.$$

I. Gevolg. Derhalven zijn van verschillende ligchaamen de wijdden der Worpen tot elkander in de zamengestelde reden van de kragten van werping en van de sinus des dubbelen hoeks van voortwerping. Of $W : w = K \times \sin. 2V : k \times \sin. 2v$ (*).

II. Gevolg. Als dus een ligchaam met gelijke kracht onder verschillende rigtingen wordt voortgeworpen, zullen de wijdden der Worpen evenredig zijn aan den dubbelen hoek van voortwerping. Of $W : w = \sin. 2V : \sin. 2v$.

III. Gevolg. De wijdde eener Worp, die met dezelfde kracht onder een hoek van 45 graaden geschiedt, is de grootste van allen.

Vermits de sinus van 90° de grootste van allen is.

IV. Gevolg. Een ligchaam wordt even ver geworpen als de hoek des Worps zo veel boven de 45 graaden als onder dezelve is.

$$\text{Want } CE \text{ sinus zijnde van hoog } AC = 2\angle AEC = 2\angle TAM,$$

(*) De letters W en w beduiden de wijdden, K en k de kragten, en V en v de hoeken der Worpen.

$2\angle TAM$, is ook sinus van boog $CE = 2\angle EAC$: welke hoek EAC even zo veel boven 45° is als $\angle TAM$ onder dezelve.

V. Gevolg. Als de hoek van voortwerping gelijk 15 graaden is, zal de wijdte van den Worp gelijk aan de kracht van dezelve zijn.

Want $\sin. 2\angle V = \sin. 30^\circ = \frac{1}{2} \text{Rad.} = \frac{1}{2} AE$.

Aanmerking. Hierom wordt de schoot, die onder een hoek van 15 graaden geschiedt, de proeffchoot genoemd; wijl men dus uit het meeten van de wijdte der schoot de hoogte bekend krijgt, langs welke het ligchaam vallende dezelfde snelheid verkrijgt als die het buskruid aan den kogel geeft.

TIENDE HOOFDDEEL.

Over de Botzing.

XIX. B E P A A L I N G.

De Botzing is de onderlinge ontmoeting van twee ligchaamen, in welke zij elkander aanrakende, het een deszelfs kracht van beweeging aan het ander mededeelt.

XX. B E P A A L I N G.

Eene drukkende of doode kracht is dat vermogen welke slechts eene oneindig kleine snelheid aan een lig-

ligchaam mededeelt. Eene levende Kragt daarentegen die eene bepaalde snelheid op 't eerste oogenblik van derzelver werking doet gebooren worden.

LXVIII. V O O R S T E L.

Hoe groot ook de hoeveelheid stofs zij, aangezet door eenige drukking, en hoe klein eene andere hoeveelheid stofs en haare snelheid zij, veroorzaakt door eene levende kragt: zal de uitwerking van deeze laatste die der eerste verre overtreffen.

Bewijs. Want de hoeveelheid van beweeging der eerste is oneindig klein (20 Bep.) en die der laatste is eene bepaalde grootheid.

Aanmerking. In de natuur zelfs is echter de werking eener levende kragt niet oneindig in vergesijking van die eener drukking. Men vindt dus voorbeelden van zuivere zandgronden, in welken paalen zelfs door middel van de zwaarste Heiblokken niet verder dan tot het $\frac{1}{3}$ gedeelte haarer diepte hebben kunnen ingeslagen worden; niet tegenstaande de overige $\frac{2}{3}$ deelen van dezelfde natuur en even zo weinig weerstandbiedend waren dan het eerste (*). Ja zelfs heeft men bevonden dat paalen, die aan de sterkste schokken weerstand hadden geboden, naderhand alleen door drukking waren ingegaan. Aan den anderen kant vernietigt eene voortduurende drukking de grootste levende kragt, gelijk men dit ontdekt in een ligchaam dat opwaard

ge-

(*) Prony Architecture Hydraulique. §. 440.

geworpen wordt, welk door de aanhoudende drukking der zwaarte al deszelfs snelheid verliest.

LXIX. V O O R S T E L.

De wederwerking eens ligchaams is altijd gelijk en in de tegengestelde rigting van de werking der kragt.

Bewijs. Dit is een gevolg van de natuurlijke logheid of traagheid der ligchaamen, waardoor zij steeds in denzelfden staat, in welken zij eens zijn, tragten te blijven.

Gevolg. De wederstand eens ligchaams is dus gelijk aan het verlies dat de kragt ondergaat.

Aanmerking. Men moet echter de *Traagheid* der ligchaamen niet als een eigenlijke kragt aanmerken. Zie 74 V.

XXI. B E P A A L I N G.

Veerkragtige ligchaamen zijn die het vermogen hebben om, zodra hunne gedaante door indrukking hunner deelen veranderd is, dezelve terstond te herstellen, zodra de oorzaak van indrukking ophoudt. Veerkragteloozen daarentegen zijn, die dat vermogen niet bezitten.

LXX. V O O R S T E L.

De ligchaamen tegen elkander botzende, veranderen van gedaante.

Bewijs. De ondervinding bevestigt dit ten duidelijkste in zachte en veerkragtelooze ligchaamen; doch dat dit

E

ook

ook plaats heeft in zulken, die men anders gewoon is hard te noemen, ontdekt men als men bij voorbeeld een' ijvooren bal van eenige hoogte vallen laat op een' steen die met eenige vettigheid besmeerd is, wanneer men gewaar wordt dat de bal niet slechts een slip maar eenen ronden kring op den steen nalaaten zal, en wel des te grooter naar maate dezelve van eene grootere hoogte afvalt: ten blijke dat de bal op 't slip van aanraaking moet ingedrukt geworden zijn en eene platte oppervlakte verkreegen hebben.

I. Gevolg. Door deeze indrukking en de daarop volgende herstelling der deelen door de veerkragt wordt dus in veerkragtige ligchaamen te weeg gebragt dat dezelve na den schok zich van elkander moeten scheiden; daar integendeel de veerkragteloozen steeds bij elkander blijven.

II. Gevolg. Uit de indrukking der ligchaamen bij de botzing volgt ook dat de mededeeling der beweging van de kragt en dus ook de vernietiging der beweging in de kragt niet oogenblikkelijk geschiedt, maar dat 'er eenig tijdverloop bij dezelve plaats heeft.

III. Gevolg. Uit de indrukking der deelen van de ligchaamen is ook blijkbaar dat 'er geene ligchaamen, die volmaakt hard zijn, in de Natuur bestaan.

XXII. B E P A A L I N G.

De Betrekkelijke snelheid, met welke twee ligchaamen elkander botzen, is de afstand die de ligchaamen voor hunne beweging van elkander hebben.

LXXI. VOOR-

LXXI. VOORSTEL.

De Betrekkelijke snelheid is gelijk aan 't verschil der volstrekte snelheden van beide ligchaamen, als zij elkander volgen; doch gelijk aan de som dier snelheden, zo zij elkander te gemoet komen. Of (*) $B = V \mp v$.

Bewijs. Fig. 30. AB de afstand zijnde die de ligchaamen A en B voor hunne beweging van elkander zijn, zal deeze afstand de betrekkelijke snelheid aanduiden.
22 Bep.

I. Indien de ligchaamen elkander navolgen en het een het ander in D achterhaalt, wordt BD door B en AD door A in denzelfden tijd T doorloopen, en dus kan de volstrekte snelheid van B door BD, en die van A door AD uitgedrukt worden. 14 V. 1 Gev. Derhalven is $AB = AD - BD$ of $B = V - v$.

II. Zo de ligchaamen elkander in C te gemoet komen, wordt AC door A en BC door B in denzelfden tijd doorloopen, dus drukken deeze lengtens weder de volstrekte snelheden van A en B uit, en AB is $= AC + BC$ of $B = V + v$.

I. Gevolg. Indien slechts één der ligchaamen bewoogen wordt, zal de betrekkelijke snelheid van beide gelijk zijn aan de volstrekte snelheid van 't bewoogen ligchaam.

Want

(*) De letter B beduidt de betrekkelijke, en V en v de volstrekte snelheden.

$$\begin{array}{l} \text{Want } B = V \mp v \text{ zijnde} \\ \text{en } v = 0 \end{array}$$

$$\text{is } B = V \mp 0 = V.$$

II. Gevolg. Als twee ligchaamen met gelijke snelheid bewoogen worden, zal de betrekkelijke snelheid gelijk nul zijn, zo de ligchaamen elkander volgen; doch zo zij elkander te gemoet komen, is de betrekkelijke snelheid gelijk aan tweemaal de volstrekte snelheid van elk ligchaam in 't bijzonder.

$$\begin{array}{l} \text{Want } B = V - v \text{ zijnde} \\ \text{en } v = V \end{array}$$

$$\text{wordt } B = V - V = 0.$$

$$\begin{array}{l} \text{Doch } B = V + v \text{ zijnde} \\ \text{en } v = V \end{array}$$

$$\text{wordt } B = 2V = 2v.$$

XXIII. B E P A A L I N G.

Een regte schok is die, welke geschied in eene rigting die juist door de middenpunten van zwaarte der ligchaamen gaat en regthoekig op 't vlak van aanraking. Een schuine schok is die, in welke deeze overeenkomst geen plaats heeft.

LXXII. V O O R S T E L.

Als van twee veerkragtelooze ligchaamen het een tegen het ander in dezelfde rigting aanbots, zal, het zij

zij dit laatste in rust of in eene traagere beweging is, de som der hoeveelheden van beweging voor en na den schok even groot zijn.

Bewijs. Daar de ligchaamen na den schok zich met gelijke snelheid bewegen, moet dat ligchaam, welk de grootste snelheid heeft, bij de onderlinge aanraaking van zijne snelheid aan het ander mededeelen, en dit laatste door zijne wederwerking even veel in het eerste doen verliezen. Derhalven de hoeveelheden stofs dezelfde blijvende, en de snelheid van het eene ligchaam in 't ander overgaande, moet dus de som der hoeveelheden van beweging zo na als voor den schok even groot zijn.

LXXIII. V O O R S T E L.

Als twee veerkrachtelooze ligchaamen elkander in tegengestelde rigtingen botzen, is de som hunner hoeveelheden van beweging na den schok gelijk aan 't verschil der hoeveelheden van beweging voor denzelfden.

Bewijs. Het ligchaam B de minste hoeveelheid van beweging en in de tegengestelde rigting van A hebbende, moet deeze beweging door den schok van A niet alleen vernietigd worden, maar door de wederwerking van B moet 'er een gelijk gedeelte in A verloren gaan: derhalven zullen zij na den schok met de nog overgebleeve hoeveelheid van beweging van A, en dus met het verschil hunner beide hoeveelheden voortgaan.

I. Gevolg. De snelheid na den schok is gelijk aan de
E 3
som

som of 't verschil der hoeveelheden van beweging voor den schok, gedeeld door de som der hoeveelheden stofs, naar maate de ligchaamen zich in dezelfde of in tegengestelde rigtingen beweegen.

$$\text{Of (*) } x = \frac{AV \pm Bv}{A \pm B}.$$

II. Gevolg. Zo de ligchaamen in eene omgekeerde reden der snelheden zijn, zullen dezelve, als zij in tegengestelde rigtingen bewoogen worden, na de botzing rusten.

Want dan is $A : B = v : V$

$$\text{dus } AV = Bv$$

$$\text{en } x = \frac{AV - Bv}{A + B} = 0.$$

III. Gevolg. Als het tweede ligchaam rust, is de gemeene snelheid na den schok gelijk aan de hoeveelheid van beweging van 't eerste gedeeld door de som der hoeveelheden stofs van beide.

$$\text{Of } x = \frac{AV}{A + B}$$

De snelheid van B hier = 0 zijnde, is

$$x = \frac{AV \pm Bv}{A \pm B} = \frac{AV \pm B0}{A \pm B} = \frac{AV}{A \pm B}.$$

Aan-

(*) De letter x beduidt de snelheid na den schok, V de snelheid van A en v de snelheid van B voor den schok.

Aanmerking. Dit gevolg kan dienen om eenen behoorlijken zin te geeven aan de uitdrukking van sommigen: dat de Traagheid der ligchaamen eene kracht is evenredig aan de hoeveelheid stofs. Kracht in de uitgebreidste beteekenis is alles wat de traagheid der ligchaamen kan overwinnen; en daar deeze eigenschap een weêrstand tegen de kracht scheen te stellen, heeft men die van een gelijkfoortige natuur beschouwd, en dezelve genoemd kracht van traagheid; doch dit zijn denkbeelden met elkander verwarren: het woord *kracht* bij *traagheid* gevoegd, doet niets tot derzelver bepaa-

ling. Men ziet uit deeze uitdrukking $x = \frac{AV}{A+B}$,

dat hoe klein het botzend ligchaam ten opzichte van 't gebotste is, zal het altijd zekere snelheid hebben, wel onmerkbaar, maar nogtans wezenlijk. En dit is al wat men van den voorgewenden weêrstand der traagheid zeggen kan, die indedaad geen waare weêrstand is, maar alleen de verspreiding van een vermogen in eene grootere hoeveelheid (*).

LXXIV. VOORSTEL.

De verlore snelheid van 't aanbottend ligchaam (hoe de rigting ook zij) is gelijk aan de hoeveelheid stofs van 't ander ligchaam vermenigvuldigd met de betrekkelijke snelheid en gedeeld door de som der hoeveelheden stofs van beide. En de verkreege snelheid van 't aangebottste ligchaam is daarentegen gelijk aan

(*) Prony Architecture Hydraulique.

aan de hoeveelheid stofs van 't aanbottend ligchaam ook vermenigvuldigd met de betrekkelijke snelheid en gedeeld door de som der hoeveelheden stofs van beide.

Of de verlorene snelheid van A = $\frac{B (V + v)}{A + B}$,

en de verkreege van B = $\frac{A (V + v)}{B}$.

Bewijs.

I. Zo de beweging in dezelfde rigting geschiedt.

V de snelheid van A voor den schok.

$\frac{AV + Bv}{A + B}$ de snelheid na den schok. 73 V. 1. Gev.

dus $V - \left(\frac{AV + Bv}{A + B} \right) = \frac{B (V - v)}{A + B}$ de verlorene snelheid van A.

$\frac{AV + Bv}{A + B}$ de snelheid van B na den schok. 73 V. 1. Gev.
v de snelheid van B voor den schok.

dus $\frac{AV + Bv}{A + B} - v = \frac{A (V - v)}{A + B}$ de verkreege snelheid van B.

II. Zo de beweging in tegengestelde rigting geschiedt.

V de snelheid van A voor den schok.

$\frac{AV - Bv}{A + B}$ deszelfs snelheid na den schok. 73 V. 1. Gev.

dus $V - \left(\frac{AV - Bv}{A + B} \right) = \frac{B (V + v)}{A + B}$ de verlorene snelheid van A.

AV

$\frac{AV - Bv}{A + B}$ de snelheid van B na den schok. 73 V. 1 Gev.
 — v de snelheid van A voor den schok, afgetrokken.

dus $v + \left(\frac{AV - Bv}{A + B} \right) = \frac{A(V + v)}{A + B}$ de verkreege snelheid
 van B.

LXXV. V O O R S T E L.

Wanneer een veerkrachtig ligchaam tegen een ander veerkrachtig ligchaam aanbotst, zal het eerste tweemaal zoveel snelheid verliezen, en het laatste tweemaal zoveel winnen als wanneer de ligchaamen niet veerkrachtig waren.

Bewijs. Het aanbottzend ligchaam verliest een gedeelte zijner snelheid, hetwelk hetzelfde aan 't ander mededeelt, waarop het tweede met dezelfde snelheid door deszelfs veerkracht op 't eerste te rug werkt, en daar door nog eens zoveel snelheid in 't aanbottzend ligchaam doet verliezen; en voor zich zelfs aanwinnen.

I. Gevolg. Dus is, naar maate de botzing in dezelfde of in verschillende rigting geschiedt, de snelheid van A na den schok $= \frac{AV - BV + 2Bv}{A + B}$, en die van B $= \frac{2AV + Bv - Av}{A + B}$.

I. Zo de beweging in dezelfde rigting geschiedt.

V de snelheid van A voor den schok.

$$\frac{2BV - 2Bv}{A + B} \text{ het dubbel verlies van A. } 74 \text{ V.}$$

$$\text{dus } V - \left(\frac{2BV - 2Bv}{A + B} \right) = \frac{AV - BV + 2Bv}{A + B} \text{ snelheid van A na den schok.}$$

v de snelheid van B voor den schok.

$$\frac{2AV - 2Av}{A + B} \text{ de dubbele aanwinst van B. } 74 \text{ V.}$$

$$\text{dus } v + \left(\frac{2AV - 2Av}{A + B} \right) = \frac{2AV + Bv - Av}{A + B} \text{ snelheid van B na den schok.}$$

II. Zo de beweging in tegengestelde rigting geschiedt.

V de snelheid van A voor den schok.

$$\frac{2BV + 2Bv}{A + B} \text{ het dubbel verlies van A. } 74 \text{ V.}$$

$$\text{dus } V - \left(\frac{2BV + 2Bv}{A + B} \right) = \frac{AV - BV - 2Bv}{A + B} \text{ de snelheid van A na den schok.}$$

$$\frac{2AV + 2Bv}{A + B} \text{ de dubbele aanwinst van B. } 74 \text{ V.}$$

— v de snelheid van B voor den schok.

$$\text{dus } \frac{2AV + 2Bv}{A + B} - v = \frac{2AV + Av - Bv}{A + B} \text{ de snelheid van B na den schok.}$$

II. Gevolg. Zo de ligchaamen gelijke hoeveelheden stofs

stofen hebben en zich in dezelfde rigting bewegen, zullen zij na de botzing in dezelfde rigting voortgaan, doch met verwisseling van de snelheden die zij voor den schok hadden.

Want $A = B$ zijnde, wordt de snelheid

$$\text{van A of } \frac{AV - BV + 2Bv}{A + B} = \frac{2Bv}{2B} = v.$$

$$\text{en van B of } \frac{2AV + Bv - Av}{A + B} = \frac{2AV}{2A} = V.$$

III. Gevolg. Zo de beide ligchaamen gelijke hoeveelheden stof bezitten en het een voor de botzing in rust is, zal het rustend ligchaam dezelfde snelheid na de botzing verkrijgen, die het ander voor de zelfde had, terwijl dit laatste rusten zal.

Want als B in rust is, wordt $v = 0$, en $A = B$ zijnde, wordt de snelheid van

$$A \text{ of } \frac{AV - BV + 2Bv}{A + B} = \frac{AV - BV}{A + B} = 0.$$

$$\text{en de snelheid van B of } \frac{2AV + Bv + Av}{A + B} = \frac{2AV}{2A} = V.$$

IV. Gevolg. Zo de ligchaamen met gelijke hoeveelheden van beweging tegen elkander komen, zullen de ligchaamen ook na de botzing in tegengestelde rigtingen loopen, met snelheden die in de omgekeerde reden van hunne hoeveelheden stof zijn.

Want

Want $AV=Bv$ zijnde, wordt de snelheid van

$$\begin{aligned} \text{A of } \frac{AV-BV-Bv}{A+B} &= \frac{-BV-Bv}{A+B} = \frac{-B(V+v)}{A+B}, \\ \text{en van B of } \frac{2AV-Bv+Bv}{A+B} &= \frac{AV+Av}{A+B} = \frac{A(V+v)}{A+B}. \end{aligned}$$

Derhalven snelheid van A : snelheid van

$$B = \frac{-B(V+v)}{A+B} : \frac{A(V+v)}{A+B}$$

of snelheid van A : snelheid van B = $-B : A$.

Dus zijn de snelheden in de omgekeerde reden der hoeveelheden stofs, en de reden $-B : A$ toont dat de ligchaamen in tegengestelde rigtingen gaan.

LXXVI. V O O R S T E L.

Als eenige ronde, gelijke, veerkragtige ligchaamen naast elkander worden gehangen, zo dat hunne middenpunten in ééne regte lijn zijn, en het eerste tegen het tweede in dezelfde rigting aanbotst, zullen zij allen in rust blijven, behalven het laatste, dat zich met gelijke snelheid van de anderen zal afscheiden.

Bewijs. De Ondervinding bevestigt zulks als men eenige ijvooren ballen naast elkander hangt.

XXIV. B E P A A L I N G.

De hoek van Invalling is de hoek die gemaakt wordt door de schuine rigting, langs welke een ligchaam tegen eene vlakte aanbotst, en de loodlijn, op dit vlak in 't punt van aanraaking opgerigt. De hoek
van

van te Rugkaatzing is de hoek, die gemaakt wordt door dezelfde loodlijn en door de lijn, langs welke het ligchaam door het vlak wordt te rug gekeatst.

LXXVII. V O O R S T E L.

Als een veerkrachtig ligchaam tegen een ander onbeweeglijk en veerkrachtig ligchaam in eene schuine rigting aanbotst, zal hetzelfde zo te rug gekeatst worden, dat de hoek van te Rugkaatzing gelijk is aan den hoek van Invalling. Of $\angle CDF = \angle FDE$.

Bewijs. Fig. 31. Als men onderstelt, dat het ligchaam C volgens de rigting CD tegen de vlakke AB aanbotst, en CD zijne volstrekte kracht zij, kan dezelve in twee andere krachten CF en FD ontbonden worden. Volgens de eerste CF zal het ligchaam na den schok in dezelfde rigting blijven voortgaan, en in denzelfden tijd eenen weg FE = CF afleggen: volgens de andere kracht FD wordt het ligchaam tegen AB aangebotst, en dus met gelijke kracht te rug gekeatst: derhalven wordt het ligchaam na de botzing door twee krachten EF en DF bewoogen, en zal dus de Diagonaal DE van 't Parallelogram FG beschrijven, en de $\angle FDE$ zal = $\angle CDF$ zijn.

Want $CF = FE$

$DF = DF$

$\angle CFD = \angle DFE$

dus $\angle CDF = \angle FDE$.

Gevolg. Dus is ook de hoek, gemaakt door de rigting van Invalling met het vlak gelijk aan den hoek, die

die door 't vlak met de rigting van te rug kaatzing
gemaakt wordt. Of $\angle ADC = \angle EDB$.

LXXVIII. V O O R S T E L.

Een ligchaam doorloopt bij de Invalling en te Rug-
kaatzing den kortsten weg die mogelijk is.

Bewijs. Fig. 3a. Zij CDE de weg, dien 't ligchaam
bij de botzing volgt, dan zal deeze korter zijn dan
eenige andere CFE, zo het ligchaam langs CF ge-
vallen en langs FE te rug gekaatst was; want CD
verlengt zijnde tot dat $DG = DE$ wordt en FG ge-
trokken hebbende.

is $\angle GDB = \angle ADC = \angle BDE$. 77 V. Gev.

$$DG = DE$$

$$\text{dus } \angle GBD = \angle DBE = 4$$

$$BG = BE$$

$$BF = BF$$

$$\text{dus } FG = BF$$

$$\text{en } CF + FE = CF + FG > CG$$

$$CG = CD + DE$$

$$\text{dus } CF + FE > CD + DE.$$

Het geen van elk punt op de lijn AB op dezelfde wijs
kan bewezen worden.



WATERWEEGKUNDE. 79

TWEEDE BOEK.

O V E R D E

WATERWEEGKUNDE.

EERSTE HOOFDDEEL,

Over de Vloeistoffen in 't algemeen.

I. B E P A A L I N G.

Eene Vloeistof is eene verzameling van zeer kleine deeltjes, die zo weinig zamenhang hebben, dat zij zich onder elkander gemakkelijk laten bewegen.

I. V O O R S T E L.

Vloeistoffen zijn ook ligchaamen.

Bewijs. Zij deelen in al die algemeene eigenschappen, welken tot het wezen eens ligchaams behooren: zij hebben uitgebreidheid, onindringbaarheid, beweegbaarheid, zijn deelbaar, hebben traagheid, zwaarte en aantrekkingskragt. I. B. 12 V.

II. B E P A A L I N G.

Veerkrachtige Vloeistoffen zijn, wier deelen in
eene

36 WATERWEEGKUNDE.

eene kleinere ruimte zamengedrukt en in eene grootere weder uitgezet kunnen worden. Veerkrachteloozen daarentegen, wier deelen zich niet laten zaamdrukken.

Aanmerking. Het is alleen van deeze laatste dat wij in 't vervolg spreken.

II. V O O R S T E L.

Het Water is geen veerkrachtige Vloeistof.

Bewijs. De Ondervinding heeft geleerd dat het water, in gouden, zilveren, koperen, tinnen of looden bollen beslooten, noch door persen, noch door hamerslagen tot eene kleinere uitgebreidheid kon gebragt worden, maar dat hetzelfde eer door de pooren van 't metaal doordrong.

Aanmerking. Dat echter het water niet volmaakt veerkrachtig is, blijkt uit het vermogen welke hetzelfde heeft om 't geluid van het geluidgevend ligchaam tot het oor over te brengen, zelfs dan als hetzelfde geheel van lugt beroofd is.

III. V O O R S T E L.

Het Water bestaat uit harde deelen.

Bewijs. De gemelde onindringbaarheid levert hiervan reeds een bewijs op. Daarenboven blijkt hetzelfde ook hieruit, dat water dikwerf in een vast ligchaam, te weeten, in ijs veranderd wordt. Eindelijk bevestigen dit ook de zogenaamde waterhamers, zijnde glazen pijpen, die van lugt beroofd en voor een gedeelte met

WATERWEEGKUNDE. 92

met water gevuld zijn: in welken het water geschud wordende een geluid maakt als of 't door eene harde steen te weeg gebragt was.

IV. VOORSTEL.

Het Gewigt eener Vloeistof is evenredig aan derzelve hoeveelheid stofs.

Bewijs. De vloeistoffen, gelijk andere ligchaamen zwaarte hebbende, heeft elk deeltje van dezelve eene neiging of weging naar 't middenpunt der Aarde; daar nu het Gewigt de som van alle die wegende stofdeeltjes is (I. B. 10 V. 1. Gew.) moet hetzelfde des te grooter zijn, naar maate het getal der stofdeeltjes meerder is: derhalven is 't Gewigt evenredig aan de hoeveelheid der Vloeistof.

Gevolg. Dus behoudt elk deeltje der Vloeistof zijn Gewigt in dezelve.

Dit wordt ook door de Ondervinding bevestigd, als men een vlesje eerst ledig, vervolgens met water gevuld, in 't water weegt, wanneer het gewigt van 't vlesje even zoveel zal vermeerderd worden als het water, dat in hetzelfde bevat is, alleen wegen zou.

V. VOORSTEL.

In een Vloeistof drukken de bovenste deelen die, welken onder hun zijn; de daaropvolgenden ontvangen weder de drukking van die beide: en zo worden de onderste deelen door al de bovenstaanden gedrukt.

Bewijs. Dit is een gevolg van de weinige zamenhang der deeltjes van de vloeistoffen (I. B. 2 Bep.) wijl daardoor

82 WATERWEEGKUNDE.

door elk deeltje op het aanleggende zijne werkzaamheid uitoeffent, en dus het onderste de drukking van al de bovenstaanden moet ondervinden.

Gevolg. Dus zullen die deelen, welken op gelijke afstanden beneden de oppervlakte van 't water liggen, gelijk drukken en gedrukt worden.

VI. VOORSTEL.

Eene Vloeistof, die in rust is, drukt gelijk naar alle zijden, en wordt op dezelfde wijs ook gelijk gedrukt.

Bewijs. Als men onderstellen wilde dat de drukking eener Vloeistof aan de eene zijde grooter ware dan aan de andere, zouden derzelver deelen zeker moeten beweogen worden naar die plaats, waar de minste drukking plaats had (1 Bep.) doch dit zou strijdig zijn tegen de onderstelling: dat de Vloeistof in rust is. Derhalven moeten alle deelen gelijk drukken, en gedrukt worden, zo de Vloeistof in rust zijn zal.

Deze drukking in allerlei rigtingen wordt ook door de ondervinding bevestigd.

I. De zijdwaardsperssing wordt men gewaar in de Hydrostatische doos, ter zijde aan een waterbak ingeschroeft, welker beweegbare bodem, hoewel door gewigten ingedrukt, echter door de drukking van 't water weder zijdwaards uitgeparst wordt. Een vles ter zijde doorboord en met water gevuld zijnde, zal hetzelfde door de opening met geweld uitspringen.

II. De opwaardsperssing bewijst men door den Hydrostatischen blaasbalg, wiens bovenvlak, hoewel met veel ge-

WATERWEEKUNDE. 83

gewicht beladen zijnde, echter opwaards geperst wordt. Eene beweegbaare Cylinder, dié buiten desselfs doos hangt, wordt onder water inwaards gedrukt. Een plaatje van eenig metaal wordt onder water tegen een glazen buis aangedrukt zonder te vallen.

III. De persslingen in verschillende rigtingen ontdekt men te gelijk in eenige glazen pijpen die verschillend gebogen zijn, en wier kleinste omgeboogen arm men in een vat met water steekt, wanneer het water in allen even hoog opklimmen zal; niet tegenstaande hetzelfde door Colommen van verschillende rigtingen opwaards gedrukt is. Als men een blaas, aan een glazen pijp gebonden, met een gekouleurd vogt vult, zal de blaas onder water van alle zijden zo gedrukt worden, dat het vogt in de pijp zal opklimmen.

Gevolg. Indien een Vloeistof in een vat beslooten is, en door eene uitwendige kragt in eenig punt gedrukt wordt, zal deeze drukking zich door al de overige deelen verspreiden, volgens rigtingen die regthoekig op elk punt zijn.

Dit wordt ook bevestigd als men een ei in een blaas met water sluit, en hetzelfde door een zwaar gewigt van boven drukt; wanneer het ei de drukking zonder te breeken, weêrstaan zal.

Aanmerking. Men ontdekt uit dit Voorstel het groot onderscheid tuschen vaste ligchaamen en Vloeistoffen. De eersten door eenige kragt van eene zijde gedrukt zijnde, wordt 'er slegts eene gelijke kragt in de tegengestelde rigting vereischt om het evenwigt te behouden; dech in de Vloeistoffen moet elk deeltje met ge-

24 WATERWEEGKUNDE.

lijke kracht in al de punten van deszelfs oppervlakte worden gedrukt, zo het evenwigt plaats zal hebben. Hierdoor oeffent elk deeltje zijne werking op allen die hetzelfde omringen; hetwelk in de vaste ligchaamen geen plaats heeft.

VII. VOORSTEL.

Eene Vloeistof zal in pijpen, die met elkander gemeenschap hebben, tot dezelfde hoogte opklimmen, om in evenwigt te zijn.

Bewijs. Fig. 32. Indien de Vloeistof in de pijp CD hooger dan in AB stond, zouden de onderste deelen der Colom CD meer dan die van AB gedrukt worden (5 V.) en dus zou de zijdwaaards drukking van CD op de Vloeistof in de pijp BC, volgens de rigting van C naar B, grooter zijn dan die van AB op dezelfde vloeistof in de tegengestelde rigting van B naar C; dus zou het evenwigt tusfchen beide de Colommen verbrooken zijn, hetwelk tegen de onderstelling strijdig is.

Gevolg. Dus maakt het water, in evenwigt zijnde, eene Horizontaale of waterpasfe vlakte.

Aanmerking. Dit echter is alleen waar omtrent vlakten van kleine uitgestrektheid; wijl de Watercolommen allen neigen naar 't middenpunt der aarde, die, als zij in evenwigt met elkander zullen zijn, en dus gelijke hoogte zullen hebben, eene bolle oppervlakte te zamen zullen uitmaaken. Wanneer daarentegen de vlakte klein is, worden deeze Watercolommen evenwijdig aan elkander, om dat de vlakte in vergelijking van den afstand van 't middenpunt der Aarde oneindig klein

klein is. De ondervinding bevestigt zulks ook als men de schepen van verre in zee waarneemt, van welken men eerst de toppen der masten, en daarna den romp ontwaart; wijl de bolheid der oppervlakte van 't water het onderste van 't schip aan ons oog optrekt.

TWEEDE HOOFDDEEL.

Over de drukking der Vloeistoffen tegen bodems en wanden van Vaten.

VIII. VOORSTEL.

De loodregte drukking eener Vloeistof tegen den bodem van een vat met regthoekige wanden is gelijk aan de zoortelijke zwaarte der Vloeistof vermenigvuldigd met den bodem van 't vat en met de hoogte, die de Vloeistof boven den bodem heeft.
Of (*) $D = Z \times B \times H$.

Bewijs. Fig. 33. Als men onderstelt dat ab een klein gedeelte des bodems van 't vat AF zij, wordt hetzelfde gedrukt door de zwaarte van al de waterdeelen, die in de Colom bc bevat worden: derhalven is de gansche drukking tegen ab gelijk aan $z \times ab \times bc$
(5 V.).

(*) De letter D duidt de drukking, Z de zoortelijke zwaarte der vloeistof, B den bodem en H de hoogte der vloeistof aan.

(5 V.). Dewijl nu elk der overige deelen des bodems ABCD met gelijke kracht gedrukt wordt, om dat gelijke Colommen waters als bc op dezelve rusten, moet dus de gansche drukking des bodems gelijk zijn aan $Z \times ABCD \times bc = Z \times B \times H$.

IX. VOORSTEL.

Als vaten gelijke bodems hebben, en tot gelijke hoogte door eene Vloeistof gevuld zijn, zullen hunne bodems gelijke drukking ondergaan, welke gedaante ook de vaten zelfs hebben mogen.

Bewijs. Fig. 34. Deeze drie vaten gelijke bodems BC, FG en IK hebbende, en tot gelijke hoogte Ag gevuld zijnde, zullen de drukkingen op de bodems gelijk zijn. Want de bodems BC en FG worden door gelijke Colommen ABCD en aFGb gedrukt, terwijl de overige vloeistof in de ruimten EFa en bGH bevat, door de wanden EF en GH ondersteund worden, die door hunne wederwerking de drukking vernietigen. In 't derde vat drukt de Colom labg het gedeelte des bodems ab met eene kracht die aan de hoogte der Colom labg evenredig is. De aanleggende Colom ebcd, segts de hoogte van cd hebbende, wordt door de Colom abgl opwaards gedrukt tegen het vlak OP met eene kracht die evenredig is aan 't verschil der hoogtens eg (7 V.); doch de wand OP drukt weder met dezelfde kracht te rug tegen het gedeelte bc des bodems: derhalven wordt bc gedrukt door eene kracht die evenredig is aan de Colom edfg en door de Watercolom bcde zelfs, die dus zamen de Colom gbcf uitmaaken. Op dezelfde wijs kan men ook betoogen dat de overige deelen des bodems

door

door gelijke Colommen gedrukt worden: waaruit volgt dat de gansche drukking op den bodem IK gelijk aan 't gewigt eener Colom waters is, die tot grondvlak IK en tot hoogte, Ki heeft: derhalven is de drukking op den bodem van dit vat gelijk aan de drukking op den bodem van de twee andere vaten.

Hetzelve wordt ook door Ondervinding bevestigd als men de drukking onderzoekt door middel van de Hydrostatifche doos, op welke drie buizen van gelijke hoogte, maar verschillende wijde geplaatst worden.

I. Gevolg. De Vloeistoffen drukken dus op gelijke bodems niet in evenredigheid van derzelyer hoeveelheid maar van derzelyer hoogte.

II. Gevolg. Het blijkt dat in 't algemeen de drukking eener vloeistof op den bodem van een vat evenredig is aan de soortelijke zwaarte der Vloeistof met den bodem van 't vat en de hoogte der Vloeistof boven denzelven vermenigvuldigd.

III. Gevolg. De drukking der Vloeistof op den bodem van een vat kan dus meer of minder zijn dan het gewigt van dezelve, naar maate de vaten van verschillende gedaante zijn.

Want de bodem BC met de hoogte AB van 't eerste vat vermenigvuldigd, geeft den inhoud der vloeistof, en dus zal $Z \times BC \times AB$, die de drukking op den bodem was, ook het gewigt der vloeistof zijn. Dewijl nu het tweede vat eene grootere hoeveelheid en het derde eene mindere hoeveelheid van Vloeistof bevat dan het eerste, en daarentegen de drukkingen op de

68 WATERWEEGKUNDE.

bodems in allen gelijk zijn: is het gewigt der vloeistof in het tweede vat grooter dan de drukking, en in het derde kleiner.

IV. Gevolg. Men moet dus drukking en gewigt wel onderscheiden.

X. VOORSTEL.

De drukking op den bodem van een hellend vat is gelijk aan de zoortelijke zwaarte der Vloeistof met den bodem en de loodregte hoogte vermenigvuldigd. Of $D = Z \times B \times AC$.

Bewijs. Fig. 35. Indien de Cijlinder AB loodrecht stond, zou de gansche drukking gelijk zijn aan 't gewigt van een Colom waters, welker bodem B en welker hoogte AB was, dat is $= Z \times B \times AB$ (8 V.). Dit gewigt nu wordt door den wand AB als door een hellend vlak ondersteund, en daardoor een gedeelte van deszelfs werking verrietigd, zo dat het water slegts door eene betrekkelijke drukking in evenredigheid van de hoogte tot de lengte van 't hellend vlak op den bodem werkzaam is. Zij D de volstrekte en d de betrekkelijke drukking, dan is

$$d = \frac{D \times AC}{AB}. \text{ I. B. 4o V.}$$

$$\text{en } D = Z \times B \times AB$$

$$\text{dus } d = Z \times B \times AB \times \frac{AC}{AB} = Z \times B \times AC.$$

XI. VOOR-

XI. VOORSTEL.

De drukking op den schuinen bodem van een vat is gelijk aan de zoortelijke zwaarte der Vloeistof met den bodem en de gemiddelde hoogte des waters vermenigvuldigd.

Bewijs. Fig. 36. De drukking van 't punt B is evenredig aan $B \times AB$, van F aan $F \times EF$, van H aan $H \times GH$ enz. (5 V.) derhalven den bodem BC aanmerkende als zamengesteld uit gelijke deelen, maaken deeze drukkingen $B \times AB$, $F \times EF$, $H \times GH$ enz. eene rekenkundige reeks uit, van welke $B \times AB$ de eerste, en $C \times CD$ de laatste term is. Het getal van al de termen nu g zijnde, is de som der reeks of de gansche drukking des bodems = $\frac{B \times AB + C \times CD}{2}$

$$\begin{aligned} \times g &= gB \times \frac{AB + CD}{2} = BC \times \frac{AB + CD}{2} \\ &= BC \times IK : \text{dus } D = Z \times BC \times IK. \end{aligned}$$

I. Gevolg. De drukking op den schuinen wand van een vat is derhalven gelijk aan de zoortelijke zwaarte der Vloeistof met den wand en de halve hoogte van 't water vermenigvuldigd.

Want AC de wand zijnde, op welken hetzelfde ter hoogte CD staat, wordt $Z \times BC \times \frac{AB + CD}{2}$ thans veranderd in $Z \times AC \times \frac{1}{2} CD$, wijl $AB = 0$ wordt.

II. Gevolg. Zo de bodem eene holle of bolle gedaante heeft, zal de drukking dus ook gelijk zijn aan de

zoortelijke zwaarte der vloeistof met den bodem en de gemiddelde hoogte des waters vermenigvuldigd.

XII. VOORSTEL.

De zijdwaaards drukking tegen eene loodregte lijn is gelijk aan de zoortelijke zwaarte der vloeistof met het halve vierkant der geheele lijn vermenigvuldigd. Of $D = Z \times \frac{1}{2} AB^2$.

Bewijs. Fig. 6. Men trekt op AB , tegen welke de zijdwaaardsdrukking plaats heeft, een loodlijn BC op B , zo dat $BC=AB$ is, dan zal deeze lijn BC evenredig zijn aan de zijdwaaards drukking van 't water tegen B , wijl de drukking op dit punt naar beneden zo groot is als die zijdwaaards op hetzelfde geschiedt (6 V.). Vervolgens de lijn AB in eenige gelijke deelen verdeeld en op de punten O , N en M loodlijnen getrokken hebbende, zal Ob de drukking tegen het punt O , Nd die tegen N enz. te kennen geeven, wijl om de gelijkformigheid der $\triangle AOb$, ANd , AMf met den grooten $\triangle ABC$ de lijn $Ob=AO$, $Nd=AN$ en $Mf=AM$ is. Zo men nu onderstelt dat al de punten van elk deel in 't bijzonder gelijk gedrukt worden door die drukking, welke zij elk op 't laatste punt hebben, zo als AO door Ob , ON door Nd , NM door Mf enz. dan zal de gansche drukking tegen $AO=AO \times Od = \square AD$ zijn (7 V.) tegen $ON = \square NE$, tegen $NM = \square MF$ enz. Doch zo al de punten van elk deel in 't bijzonder gelijk gedrukt worden door die drukking, welke zij elk op 't eerste punt hebben, zo als ON door Ob , NM door Nd , BM door Bf , zal de gansche drukking tegen $AO=0$, tegen $ON = \square Nb$, tegen $NM = \square Md$

▢ Md enz. zijn: derhalven zal in 't eerste geval de gansche drukking tegen AB aan de uitwendige figuur ADbEdFfGCB, en in het tweede aan de inwendige figuur ObcdefgBO evenredig zijn. Daar nu de driehoek ABC de limiet is van deeze beide figuren, wordt de laatste reden eene reden van gelijkheid, en de gansche drukking tegen de lijn AB is evenredig aan den $\triangle ABC = \frac{1}{2} AB^2$.

I. Gevolg. Dus groeien de zijdwaards drukkingen aan in de vierkants reden der dieptens.

Want $AO = ON = NM$ zijnde, is

$$\begin{aligned} \text{druk. tegen } AO : \text{druk. tegen } AN &= \triangle AOb : \triangle ANd \\ \triangle AOb : \triangle ANd &= 1 : 4 \end{aligned}$$

$$\text{dus druk. tegen } AO : \text{druk. tegen } AN = 1 : 4$$

$$\begin{aligned} \text{druk. tegen } AO : \text{druk. tegen } AM &= \triangle AOb : \triangle AMf \\ \triangle AOb : \triangle AMf &= 1 : 9 \end{aligned}$$

$$\text{dus druk. tegen } AO : \text{druk. tegen } AM = 1 : 9$$

derhalven de drukkingen tegen AO, AN, AM = 1 : 4 : 9.

II. Gevolg. De zijdwaards drukkingen tegen elk volgend deel in 't bijzonder groeien aan als de onevene getallen 1, 3, 5, 7 enz.

XIII. VOORSTEL.

De zijdwaards drukking tegen een vlak is evenredig aan de soortelijke zwaarte der Vloeistof vermenvuldigd met het halve vierkant der hoogte en met de breedte van het vlak. Of $D = Z \times \frac{1}{2} AB^2 \times BC$.

Bewijs. Fig. 37. Dewijl de zijdwaards drukking tegen de loodlijn $AB = Z \times \frac{1}{2} AB^2$ is, en men op elk punt van de breedte BC zulk een loodlijn onderstellen kan, is ook de drukking tegen elke loodlijn $= Z \times \frac{1}{2} AB^2$, derhalven tegen het gansche vlak $= Z \times \frac{1}{2} AB^2 \times BC$.

Aanmerking. Men moet voorzigtig zijn aan deze uitdrukking $D = Z \times \frac{1}{2} AB^2 \times BC$, gelijk ook aan alle anderen van dit soort, geen oneigen denkbeeld te hechten. Het wil eigenlijk te kennen geven dat de drukking tegen een vlak gelijk zal zijn aan 't gewicht van een Colom vloeistofs, welkers inhoud gevonden wordt als men $\frac{1}{2} AB^2$ met BC vermenigvuldigd,

I. Gevolg. Uit het Voorstel blijkt dat ook de zijdwaards drukking op hetzelfde vlak niet afhangt van de hoeveelheid der Vloeistof maar alleen van derzelve hoogte.

Dit leert ook de Ondervinding door middel van drie bakjes van gelijke hoogte, doch verschillende wijdde, en hebbende ééne losse zijwand, die door middel van gewigten tegen de anderen geslooten wordt. Deeze bakjes met water gevuld zijnde, bevindt men dat men hetzelfde gewicht nodig heeft om den losse wand tegens de perssing in evenwigt te houden; niet tegenstaande het een veel grooter hoeveelheid vloeistofs bevat dan het ander.

II. Gevolg. Op vlakken van gelijke grootte is de zijdwaards drukking de helft van die, welke loodrecht naar beneden geschiedt.

XIV. V O O R S T E L.

De drukking die 't water tegen de wanden van twee verschillende Cijlinders oeffent zijn tot elkander in de zamengestelde reden van de vierkanten der hoogte en der middenlijnen. Of (*) $D : d = AB^2 \times BC : DE^2 \times EF$.

Bewijs. Fig. 38. $D = Z \times \frac{1}{2} AB^2 \times \text{omt. } BC$
 $d = Z \times \frac{1}{2} DE^2 \times \text{omt. } EF$

$$\text{dus } D:d = Z \times \frac{1}{2} A B^2 \times \text{omt. BC} : Z \times \frac{1}{2} D E^2 \times \text{omt. EF}$$

$$\text{of } D:d = A B^2 \times \text{omt. BC} : D E^2 \times \text{omt. EF}$$

$$\text{omt. BC} : \text{omt. EF} = \text{BC} : \text{EF}$$

donc $D : d = AB^2 \times BC : DE^2 \times EF$.

- I. Gevolg. De hoogtens der Cijlinders gelijk zijnde, staan de drukkingen tegen de wanden tot elkander als de middenlijnen. Of $D : d = BC : EF$.
- II. Gevolg. De Middenlijnen der Cijlinders gelijk zijnde, staan de drukkingen tot elkander als de vierkanten der hoogtens. Of $D : d = AB^2 : DE^2$.

III. B E P A A L I N G.

Het middenpunt van drukking is een punt, boven en onder 't welk de zijdwaa's drukkingen eener Vloeistof in evenwigt zijn.

XV. VOOR-

(*) Zij D de drukking van 't water tegen den wand der Cijlinder P, en d die tegen den wand der Cijlinder Q.

XV. VOORSTEL.

Het middenpunt van drukking voor eene régte lijn of platte vlakke is gelegen op het $\frac{2}{3}$ gedeelte der hoogte van de oppervlakte des waters afgerekend. Of $AD = \frac{2}{3}AB$.

Bewijs. Fig. 39. Zo D het middenpunt van drukking onderstelt wordt, en $AB=BC$ zij, zullen de loodlijnen EF, GH, IK enz. de drukkingen op elk punt aanduiden, en derhalven kunnen aangemerkt worden als gewigten, die aan de lijn AB geplaatst zijn, van welke D het middenpunt van werking zijn zal. Derhalven is

$$AD = \frac{EF \times AE + GH \times AG + IK \times AI + BC \times AB}{EF + GH + IK + BC}. \quad 38 V.$$

Nu is $AE=EF$, $AG=GH$, $AI=IK$, $AB=BC$. Ond.

$$\text{dus } AD = \frac{AE^2 + AG^2 + AI^2 + AB^2}{AE + AG + AI + AB}.$$

Vermits men nu de deelen AE, EG, GI enz. allen gelijk en oneindig klein moet aanmerken, maaken dezelven eene reeks der natuurlijke getallen uit, van welken de eerste term o en AB zelfs de laatste term is; terwijl AE^2 , AG^2 , AI^2 enz. eene reeks van de vierkanten der natuurlijke getallen zijn: derhalven is

$$AD = \frac{AE^2 + AG^2 + AI^2 + AB^2}{AE + AG + AI + AB} = \frac{AB^2 \times \frac{1}{3}AB}{AB \times \frac{3}{2}AB} = \frac{2}{3}AB.$$

Gevolg. Zo derhalven eene kragt, die aan de zijwaards drukking der vloeistof tegen een vlak gelijk is, in de tegengestelde rigting der drukking op de

de $\frac{1}{3}$ der hoogte van 't vlak werkzaam was, zou het vlak in rust blijven: zo zij hooger geplaatst was, zou het onderste gedeelte; en indien laager, zou het bovenste gedeelte weggeperst worden.

Hetwelk ook door de gemelde bakjes bevestigd wordt.

DERDE HOOFDDEEL.

Over de ligchaamen die geheel in vloeistoffen gedompeld zijn.

LVI. VOORSTEL.

Een ligchaam in een vloeistof gedompeld zijnde, wordt van rondom gedrukt in evenredigheid van de diepte tot welke hetzelfde ingedompeld is.

Bewijs. Daar de waterdeelen elkander van alle zijden drukken in evenredigheid van de diepte, moeten zij deeze drukking ook uitoeffenen op de ligchaamen, welken zij van rondom omringen.

De Ondervinding heeft zulks ook bevestigd door ledige vlesfen, die wel toegekurkt waren, tot zekere diepte neder te laten, in welken bevonden werd dat de kurk in 't binnenste der vles ingedrukt, en de vles zelfs vol water was.

XVII. VOORSTEL.

Een ligchaam in een vloeistof gedompeld zijnde, schijnt een gedeelte van deszelfs gewigt te verliezen.

Be-

Bewijs. Fig. 40. Het ligchaam EF GH in de vloeistof gedompeld zijnde, wordt 'er door de zijdwaaards drukking geene verandering te weeg gebragt, wijl EF en FG op gelijke diepte zijnde, ook gelijke drukkingen ondergaan, die elkander vernietigen; doch het ondervlak EF dieper in de vloeistof liggende dan het bovenvlak, wordt dus het eerste met grooter kragt naar boven gedrukt dan het laatste naar beneden: derhalven schijnt het ligchaam van deszelfs gewigt verlooren te hebben.

Gevolg. Wanneer men dus een ligchaam in de lugt weegt, vindt men nimmer het waare gewigt, maar altijd minder.

XVIII. V O O R S T E L.

Het verlies van 't gewigt, dat het ligchaam schijnt te ondergaan, is gelijk aan 't gewigt der vloeistof, dat in de uitgebreidheid des ligchaams kan bevat worden.

Bewijs. Fig. 40. Het ondervlak van 't ligchaam EF wordt opwaards gedrukt met eene kragt die gelijk is aan 't gewigt der Colom KEFI; het bovenvlak HG daarentegen wordt door 't gewigt der Colom KHGI alleen nederwaards gedrukt: derhalven is de meerdere perssing tegen het ondervlak gelijk aan het verschil van de gewigten deezer beide Colommen, dat is, aan het gewigt van de vloeistof dat in de uitgebreidheid EFGH bevat is: wijl nu het ligchaam met gelijke kragt te rug drukt, wordt 'er even zoveel kragt in 't ligchaam vernietigd: derhalven is 't verlies van 't gewigt des ligchaams gelijk aan 't gewigt der vloeistof, dat

dat in de uitgebreidheid des ligchaams kan bevat worden.

- I. Gevolg. Het verlies van 't gewigt eens ligchaams dus gelijk zijnde aan 't gewigt van eene gelijke uitgebreidheid vloeistofs, kan men daar door het gewigt van eene bepaalde uitgebreidheid vloeistofs zeer gemakkelijk en zeer naauwkeurig vinden.

Men neemt daartoe een Cubus van één of twee duim, en weegt dezelve eerst in de lugt en daarna in de vloeistof, wanneer het verschil deezer gewigten aan 't gewigt van één of twee duim vloeistofs gelijk zal zijn. Op deeze wijze heeft de Heer Lulofs bevonden dat een Rhijnlandfche Cubicvoet zuiver regenwater weegt 62 pond, 9 onc. 5 drachm. en 36 grein. trois gewigt.

- II. Gevolg. Het gewigt der vloeistof, in welke het ligchaam gedompeld is, moet even zoveel schijnen te vermeerderen, als 't gewigt van 't ligchaam verminderd is.

Want als het ligchaam opwaard gedrukt wordt door een kragt die gelijk is aan 't gewigt der vloeistof, welke in de uitgebreidheid van 't ligchaam bevat is, drukt dit ligchaam met dezelfde kragt op den bodem van 't vat te rug, en schijnt daar door het gewigt der vloeistof even zoveel te doen vermeerderen.

XIX. VOORSTEL.

De verliezen, welken verschillende ligchaamen in verschillende vloeistoffen omtrent hun gewigt ondergaan, zijn tot elkander als de uitgebreidheden der

G

lig-

ligchaamen en de foortelijke zwaarte der vloeistoffen (*).

Bewijs. Want daar het verlies gelijk is aan 't gewigt der vloeistof, die in de uitgebreidheid van 't ligchaam kan bevat worden (18 V.) en het gewigt van deeze hoeveelheid vloeistofs weder evenredig is aan derzelver uitgebreidheid en zoortelijke zwaarte (I. B. 10 V. 3 Gev.) moet ook het verlies van 't gewigt eens ligchaams aan deszelfs uitgebreidheid en foortelijke zwaarte evenredig zijn.

Derhalven (†) $V = S \times U$ van 't eerste ligchaam.
 $v = s \times u$ van 't andere.

$$\text{dus } V : v = S \times U : s \times u.$$

I. Gevolg. De verliezen van 't gewigt van verschillende ligchaamen in dezelfde vloeistof zijn evenredig aan derzelver uitgebreidheden. Of $V : v = U : u$.

II. Gevolg. Dit is derhalven de grond op welken de wijze steunt om de digtheid of foortelijke zwaarte van vaste ligchaamen te vinden.

Want $S : s = \frac{G}{U} : \frac{g}{u}$. I. B. 10 V. 2 Gev.

$$\text{en } U : u = V : v$$

$$\text{dus } S : s = \frac{G}{V} : \frac{g}{v}.$$

Der-

(*) Wij noemen hier *zoortelijke zwaarte* het geen we in 't I. B. 10 V. *Digtheid* genoemd hebben.

(†) De letters V en v duiden aan de verliezen der gewigten;

Derhalven moet men het gewigt van 't ligchaam zoeken door hetzelfde in de lugt, en 't verlies van 't gewigt, door hetzelfde in eene vloeistof te weegen: welken door elkander gedeeld zijnde de betrekking hunner soortelijke zwaartens geeven zullen.

III. Gevolg. De verliezen van 't gewigt van hetzelfde ligchaam in verschillende vloeistoffen zijn tot elkander als de soortelijke zwaartens der vloeistoffen. Of $V : v = S : s$.

IV. Gevolg. Hierop steunt de wijze om de soortelijke zwaarte van vloeistoffen te vinden.

Men neemt hiertoe liefst een ligchaam van glas, en onderzoekt hoe groot de verliezen van deszelfs gewigt in verschillende vloeistoffen zijn; welke verliezen de betrekking van de soortelijke zwaartens der vloeistoffen opgeeven.

V. Gevolg. Hoe verschillend derhalven de ligchaamen in gewigt zijn mogen, zullen echter hunne verliezen in dezelfde vloeistof gelijk zijn, als zij gelijke uitgebreidheden hebben. En omgekeerd, indien ligchaamen in dezelfde vloeistof gelijke verliezen van gewigt ondergaan, zijn hunne uitgebreidheden gelijk.

IV. BE-

U en u de uitgebreidheden der ligchaamen, en S en s de soortelijke zwaartens der vloeistoffen.

G 2

454586

IV. BEPAALING.

Een ligchaam wordt gezegd zoortelijk zwaarder dan een ander te zijn, als 't meer hoeveelheid stofs bevat, of deszelfs gewigt onder gelijke uitgebreidheid grooter is. Een ligchaam daarentegen is zoortelijk ligter dan een ander als 't minder hoeveelheid stofs bevat, of deszelfs gewigt onder gelijke uitgebreidheid minder is.

XX. VOORSTEL.

Een ligchaam dat zoortelijk zwaarder is dan een vloeistof, daalt in dezelve neder met eene kragt, die gelijk is aan 't verschil hunner zoortelijke zwaartens.

Bewijs. Fig 40. Indien de Colom E F I K geheel water was, zouden de waterdeelen in E F zo sterk opwaard geperst worden als naar beneden; doch nu is de Colom E F I K zoveel zwaarder als 't verschil is tusschen het gewigt van 't ligchaam en van eene gelijke uitgebreidheid vloeistofs, dat is, als 't verschil tusschen hunne digtheden of zoortelijke zwaartens (I. B. 4 V. 1. Gev.) derhalven de opwaard persing even zoveel minder zijnde, moet het ligchaam daalen met een kragt die aan 't verschil deezer zoortelijke zwaartens gelijk is.

XXI. VOORSTEL.

Een ligchaam, dat zoortelijk ligter is dan eene vloeistof, zal in dezelve opklimmen met een kragt, die ook gelijk is aan 't verschil der zoortelijke zwaartens.

Bewijs. Fig. 40. Het ondervlak EF wordt weder opwaard gedrukt met een kragt, die gelijk is aan 't gewigt van de Colom vloeistofs EFLK; doch het ligchaam nu zoortelijk ligter zijnde, is de Colom EFFK zoveel ligter als het verschil is tusfchen de zoortelijke zwaartens van het ligchaam en de vloeistof: derhalven is ook de drukking naar beneden ook zoveel minder, en het ligchaam moet dus oprijzen met een kragt, die gelijk is aan 't verschil der zoortelijke zwaartens.

Aanmerking. Hierop steunt het gebruik der Kameelen om zwaare fchepen op te ligten.

XXII. V O O R S T E L.

De kragt met welke een ligchaam in eene vloeistof klimt of daalt is gelijk aan deszelfs uitgebreidheid vermenigvuldigd met het verschil van hunne zoortelijke zwaartens.

Bewijs. Het gewigt eens ligchaams is gelijk aan de uitgebreidheid vermenigvuldigd met 'deszelfs digtheid of zoortelijke zwaarte. I. B. 10 V. 3 Gev.

Dus (*) $G = S \times U$ het gewigt van 't ligchaam dat daalt.
'en $g = s \times U$ het gewigt der vloeistof.

derhalven $G - g = S \times U - s \times U = (S - s) U$, de kragt met welke het ligchaam daalt.

$$g = s$$

(*) De letter G duidt aan het gewigt en S de zoortelijke zwaarte van 't ligchaam, g het gewigt en s de zoortelijke zwaarte der vloeistof, en U de uitgebreidheid van beide.

$g = s \times U$ het gewigt der vloeistof.

$G = S \times U$ het gewigt van 't ligchaam dat klimt.

dus $g - G = s \times U - S \times U = (s - S) U$, de kragt
met welke het ligchaam klimt.

Gevolg. Dus is de kragt om 't ligchaam in de vloeistof te houden tot het gewigt van 't ligchaam als het verschil hunner zoortelijke zwaartens tot de zoortelijke zwaarte des ligchaams.

De kragt K die nodig is om een ligchaam in eene vloeistof te houden, moet gelijk zijn aan de kragt waar mede het ligchaam klimt of daalt.

Derhalven $K : G = (S - s) U : S \times U = S - s : S$.

XXIII. V O O R S T E L.

Een ligchaam wiens zoortelijke zwaarte gelijk is aan die van de vloeistof, zal overal in de vloeistof rusten.

Bewijs. Fig. 40. Het ligchaam $EFGH$ nu even zwaar weegende als eene gelijke hoeveelheid vloeistofs, is het gewigt der Colom $EFIK$ zo groot als of dezelve geheel uit vloeistof bestond: dus is de drukking naar beneden nu zo groot als de opwaard drukking tegen EF : derhalven moet het ligchaam in rust blijven.

XXIV. V O O R S T E L.

Een ligchaam dat zoortelijk zwaarder dan eene vloeistof is, kan drijven, en dat zoortelijk lichter is, kan op den bodem van 't vat blijven, zo men de nederwaard drukking der vloeistof op het eerste, en de opwaard drukking der vloeistof op het laatste belet.

Be-

Bewijs. Fig. 40. Indien het ligchaam zoortelijk zwaarder is, en de drukking, die de Colom HG1K op hetzelfde doet, wordt weggenomen, zal het ligchaam slechts gelijk of minder drukken dan de Colom vloeistofs EF1K opwaard doen zou, overeenkomstig de diepte tot welke hetzelfde is ingezonken.

Doch zo het ligchaam zoortelijk ligter dan de vloeistof was, en de opwaard drukking der vloeistof tegen hetzelfde belet wordt, moet het ligchaam door de drukking der opstaande Colom op den bodem van 't vat gehouden worden.

Het eerste wordt door de ondervinding bevestigd, als men de reeds gemelde glazen buis met het metaale plaatje (6 V.) in 't water steekt, wanneer men gewaar wordt dat dezelve op het water drijft. Daarentegen als men een stuk van hard en glad hout of kurk tegen een gladden bodem van een vat houdt, terwijl hetzelfde met water gevuld wordt, zal het ligchaam losgelaten zijnde, van den bodem niet oprijzen, niet tegenstaande hetzelfde zoortelijk ligter dan water is.

XXV. VOORSTEL.

Vloeistoffen van verschillende digtheid, drukken elkander, en wel in reden van derzelver hoogte.

Bewijs. Daar zelfs de lichtste vloeistoffen ook zwaarte hebben, moeten derzelver deelen ook drukken op de deelen van andere vloeistoffen, op welken zij rusten, en overeenkomstig de hoogte, tot welke zij boven dezelve staan.

De Ondervinding bevestigt zulks ook als men een open glazen buis in een vat met water steekt, en vervol-

gens olie op het water rondom de pijp of in dezelve giet, wanneer in 't eerste geval het water in de pijp rijzen, en in 't laatste daalen zal.

XXVI. V O O R S T E L.

Eene zwaarder vloeistof op eene ligtere gegooten zijnde, zal de eerste nederdaalen en de ligtere opwaard drukken.

Bewijs. Daar de zwaardere vloeistof grooter drukking naar beneden oeffent dan de ligtere opwaard, moet zij tusschen de pooren van deeze laatste doordringen, en dezelve naar boven persen.

De Ondervinding bevestigt ook hetzelfde als men een glas neemt dat twee holligheden heeft, die door eenè naauwere opening gemeenschap met elkander hebben, en men giet in de onderste holligheid wijn en in de bovenste water, dan zal de wijn naar boven klimmen, en het water de onderste ruimte inneemen.

Kwik, water, wijn, olie, wijngeest in een vat overeenkomstig hunne zoortelijke zwaarte gegooten hebbende, blijven dezelve van elkander gescheiden.

XXVII. V O O R S T E L.

Zo twee vloeistoffen van verschillende zoortelijke zwaarte in twee pijpen op eene andere vloeistof drukken, met welke zij zich niet vermengen, zullen zij evenwigt maaken, als haare hoogtens tot elkander zijn in de omgekeerde reden haarer zoortelijke zwaartens.

Bewijs. Fig. 32. De kracht met welke de Colom AB zijdwaard drukt is gelijk $S \times ab + AB$ daarentegen die van CD is gelijk $s + cd + CD$, zo'er nu evenwigt zijn zal moet derhalven $S \times ab \times AB = S \times cd \times CD$ zijn.

$$\begin{array}{r} ab = cd \\ \hline S \times AB = S \times CD \\ \hline \text{of } S : s = CD : AB \end{array}$$

VIERDE HOOFDDEEL.

Over de ligchaamen die op Vloeistoffen drijven.

XXVIII. VOORSTEL.

Als een ligchaam op eene vloeistof drijft en in evenwigt is, zal de vloeistof die in de uitgebreidheid van 't ingedompeld deel kan bevat worden, gelijk zijn aan de zwaarte van 't gansche ligchaam.

Bewijs. Fig. 41. Het ligchaam E op de vloeistof in 't vat ABCD drijvende, zo dat abcd het ingedompeld deel is, dan moeten de Colommen EF en GH gelijk drukken, als 'er evenwigt zijn zal. Doch daar de drukking der Colom EF nog met het gewigt van 't ligchaam E vermeerderd is, moet 'er uit deeze Colom zoveel water uitgedreeven worden, dat het evenwigt hersteld is: derhalven moet het gewigt der vloeistof in de uitgebreidheid van 't ingedompeld deel bevat, aan 't gewigt van 't geheele ligchaam gelijk zijn.

I. Gevolg. Men kan dus uit het gewigt van één Cubicq

G 5

voet

voet vloeistofs en uit de uitgebreidheid van 't ingedompeld deel het gewigt van 't geheele ligchaam vinden. Of integendeel het gewigt van 't geheele ligchaam bekend zijnde, vindt men de uitgebreidheid van 't ingedompeld deel.

II. Gevolg. Het gewigt van 't ingedompeld deel is tot het gewigt van 't geheele ligchaam, gelijk de zoortelijke zwaarte van 't ligchaam tot de zoortelijke zwaarte der vloeistof.

XXIX. VOORSTEL.

De gewigten der ingedompelde deelen van verschillende ligchaamen in verschillende vloeistoffen zijn tot elkander, in de rechte reden van de gewigten der ligchaamen en in de omgekeerde van de zoortelijke zwaarte der vloeistoffen. Of (*) $P : p = G \times s : g \times S$.

Bewijs. Hoe grooter het gewigt van 't ligchaam is, des te grooter moet ook deszelfs ingedompeld deel zijn, op dat eene gelijke uitgebreidheid vloeistofs daar mede evenwigt maaken zou, doch hoe digter daarentegen de vloeistof is, des te eerder zal dit evenwigt verkreegen worden, en des te kleiner behoort de uitgebreidheid van dit ingedompeld deel te zijn. Derhalven zijn de uitgebreidheden en dus ook de gewigten der

(*) P en p duiden aan de ingedompelde deelen, G en g de gewigten der ligchaamen, en S en s de zoortelijke zwaarte der vloeistoffen.

der ingedompelde deelen tot elkander in de regte reden van de gewigten der ligchaamen en in de omgekeerde reden van de zoortelijke zwaarte der vloeistoffen. Of $P : p = G \times s : g \times S$.

I. Gevolg. De gewigten der ingedompelde deelen van verschillende ligchaamen in dezelfde vloeistof zijn derhalven tot elkander; als de gewigten der ligchaamen. Of $P : p = G : g$.

II. Gevolg. De gewigten der ingedompelde deelen van hetzelfde ligchaam in verschillende vloeistoffen zijn tot elkander in de omgekeerde reden van de zoortelijke zwaartens der vloeistoffen. Of $P : p = s : S$.

III. Gevolg. Hieruit is afgeleid de wijze om de zoortelijke zwaarte van vloeistoffen te vinden door Vogtweegers.

Deze Vogtweegers zijn holle ronde bollen met eene lang pijpje voorzien, die op de vloeistoffen drijven, en door hunne ingedompelde deelen de zoortelijke zwaarte der vloeistoffen aanwijzen.



DERDE BOEK.

O V E R D E

WATERLOOPKUNDE.

EERSTE HOOFDDEEL,

Over den Uitloop van 't water door openingen van Vaten, die bestendig vol gehouden worden.

I. VOORSTEL.

Als men eene vloeistof in een vat onderstelt verdeeld te zijn door eene oneindige menigte horizontale doorsneden, daalt elk deeltje van dezelfde doorsneê loodregt naar beneden. En de verschillende doorsneden beweegen zich evenwijdig aan elkander.

Bewijs. Daar de beweging eener vloeistof in 't vat ontstaat uit de drukkende werking der zwaarte, die voor alle deelen in elke doorsneê even groot is; moeten alle doorsneden ook evenwijdig aan elkander nederdaalen. En daar de zwaarte in eene loodregte rigting naar beneden werkt, daalt ook elk deeltje in dezelfde rigting neder.

Aanmerking. De Ondervinding bevestigt ook deeze waarheid, als men de beweging van 't uitlopend water

ter in een vat beschouwt, wanneer men ontdekt dat de oppervlakte steeds evenwijdig aan zich zelve nederdaalt; uitgezonderd als zij digt aan de opening genaderd is, wanneer door het indringen der lugt een zoort van Tregter gebooren wordt. De beweging van de waterdeelen langs de wanden van 't vat vordert ook hier eenige uitzondering; doch daar dezelve in getal bij de overige waterdeelen niet te vergelijken zijn, maakt dit geen inbreuk op de waarheid van dit voorstel.

II. V O O R S T E L.

De hoeveelheid vloeistofs, die door de opening van een vat uitloopt, is evenredig aan de groote der opening en der snelheid van beweging door dezelve. Of (*) $Q = O \times S$.

Bewijs. Het is zeker 1.) dat, hoe grooter de opening is, 'er des te meer deelen gelijktijdig zullen uitloopen, 2.) dat, met hoe grooter snelheid deeze beweging geschiedt, de deelen des te rasfer elkander zullen opvolgen: derhalven is de hoeveelheid der uitloopende vloeistof evenredig aan de opening en snelheid.

I. Gevolg. Dus zijn de hoeveelheden vloeistofs, door gelijke openingen van vaten in denzelfden tijd uitloopende, tot elkander in de zamengestelde reden der openingen en snelheden. Of $Q:q = O \times S : o \times s$.

II. Ge-

(*) De letter Q beduidt hoeveelheid van beweging, O de opening en S de snelheid.

110 WATERLOOPKUNDE.

II. Gevolg. De openingen der vaten gelijk zijnde, staan de hoeveelheden der uitloopende vloeistof in denzelfden tijd tot elkander als de snelheden.
Of $Q : q = S : s$.

III. Gevolg. Eene vloeistof met gelijke snelheid uitloopende zijn de hoeveelheden evenredig aan de openingen. Of $Q : q = O : o$.

IV. Gevolg. Zo de uitloopende hoeveelheden gelijk zullen zijn, moeten de openingen tot elkander staan in de omgekeerde reden der snelheden.
Of $O : o = s : S$.

V. Gevolg. Eindelijk zijn de snelheden tot elkander in de regte reden der hoeveelheden en omgekeerde der openingen. En de openingen zijn tot elkander in de regte reden der hoeveelheden en omgekeerde der snelheden. Of $S : s = \frac{Q}{O} : \frac{q}{o}$, en $O : o = \frac{Q}{S} : \frac{q}{s}$.

III. VOORSTEL.

Als men onderstelt dat een vat, welke onder het uitloopen vol gehouden wordt, door een oneindig getal gelijke doorsneden verdeeld is, zullen de snelheden van de vloeistof in verschillende doorsneden tot elkander zijn in de omgekeerde reden van de grondvlakken dezer doorsneden.

Bewijs. Fig. 42. aD, cE, eH eenige doorsneden van 't vat ABOP zijnde, kan men dezelve aanmerken als prisma's, van welken CD, NE, en GH de grond-

WATERLOOPKUNDE. III

grondvlakken en IK, QR en LM de hoogtens zijn. Wanneer nu de eene doorsnede een gedeelte der hoogte nederdaalt, wordt dezelve oogenblikkelijk door de daar bovenstaande opgevolgt, dus worden de hoogtens QR en LM in denzelfden tijd doorloopen; derhalven is de snelheid van cE : snelheid van eH = QR : LM. (I. B. 14 V. 1. Gev.).

$$\text{en } NE \times QR = GH \times LM. \text{ Onderst.}$$

$$\text{dus } QR : LM = GH : NE$$

$$\text{en } QR : LM = \text{snelh. van cE} : \text{snelh. van eH}$$

$$\text{derhalven snelh. van cE} : \text{snelh. van eH} = GH : NE.$$

I. Gevolg. Daar dit voor alle doorsneden plaats heeft, zal, als men de grootte der opening van een vat in vergelijking van deszelfs doorsneden oneindig klein stelt, de snelheid der vloeistof, loopende door eene doorsnede, ook oneindig klein zijn in vergelijking van die, met welke hetzelfde door de opening loopt.

II. Gevolg. Dus wordt de hoeveelheid, die elk oogenblik door de opening gaat, gedrukt door het gewigt van een Colom vloeistof, die tot grondvlak de opening, en tot lengte de hoogte der vloeistof boven de opening heeft.

Want de snelheid in 't vat oneindig klein zijnde, verliezen dus de deelen der vloeistof boven de opening die snelheid, welke zij anders uit de werking der zwaartekragt verkrijgen zouden.

III. Gevolg. De snelheid is dus even groot, het zij
de

de vloeistof door eene opening in den bodem of ter zijde uit het vat onder gelijke hoogte uitloopt.

Vermits de drukking zijdwaard zo groot is als die, welke van boven naar beneden geschiedt. (II. B. 12 V.).

IV. VOORSTEL.

De snelheid, met welke de vloeistof door eene oneindig kleine opening van een vat loopt, is gelijk aan die welke een ligchaam, van de hoogte der vloeistof boven de opening vallende, verkrijgen zou. Of (*) $S = s$.

Bewijs. Fig. 43. Onderstelt zijnde dat het vat in een oneindig getal van gelijke doorsneden verdeeld, en de opening oneindig klein zij in vergelijking van de verschillende doorsneden van 't vat; dan zal de snelheid der vloeistof door deeze doorsneden oneindig klein zijn in vergelijking van die, met welke zij door 't gat uitloopt. (3 V. 1 Gev.). Derhalven de bovenste doorsneden de snelheid, die zij anders door een' vrijen val verkrijgen zouden, mislende, wordt de uitloopende hoeveelheid Q , die elk oogenblik door 't gat gaat, gedrukt door een kragt K , die gelijk is aan 't gewigt eener Colom vloeistofs, welker bodem op en hoogte pI is: dus $K = op \times Ip$. Zo men nu onderstelt dat in 't oogenblik, in 't welk de hoeveelheid Q door

(*) S is de snelheid met welke de vloeistof onder de hoogte Ip uit het vat loopt, en s de snelheid welke een ligchaam langs dezelfde hoogte Ip vallende, verkrijgen zou.

WATERLOOPKUNDE. 177

door gemelde kracht door 't gat gaat, de zwaartekracht, (hier door de hoogte pz verbeeld) de hoeveelheid q zou doen uitloopen, dan is de grootte der drukking uit de zwaartekracht ontstaande of $k = op \times pz$. Derhalven is

$$K : k = op \times Ip : op \times pz. \quad 3 \text{ V. } 2 \text{ Gev.}$$

$$\text{en } K : k = Q \times S : q \times s. \quad \text{I. B. } 17 \text{ V.}$$

$$\text{dus } Q \times S : q \times s = op \times Ip : op \times pz$$

$$Q : q = op \times S : op \times s. \quad 2 \text{ V. } 1 \text{ Gev.}$$

$$\text{dus } S^2 : s^2 = Ip : pz$$

$$\text{en } S^2 : s^2 = Ip : pz. \quad \text{I. B. } 26 \text{ V. } 2 \text{ Gev.}$$

derhalven $S^2 = S^2$ of $S = s$.

I. Gevolg. Dus loopt eene vloeistof steeds met eene gelijkmaatige snelheid door de opening van een vat, dat bestendig vol gehouden wordt.

Vermits de hoogte der vloeistof daar door dezelfde blijft, en de snelheid alleen van dezelve afhangt.

II. Gevolg. De snelheid eener vloeistof, bij 't uitloopen verkreegen, is zo groot dat dezelve daar door weder tot dezelfde hoogte kan klimmen.

Naardien de wet van snelheid van 't uitlopend water overeenkomstig is met die van een vallend ligchaam.

III. Gevolg. Een vloeistof zal dus ook met die snelheid, welke dezelve bij 't uitloopen verkreegen heeft, gelijkmatig voortgaande, in denzelfden tijd tweemaal meer ruimte doorloopen dan de hoogte die een ligchaam zou vallen.

H

IV. Gev.

IV. Gevolg. Eene vloeistof loopende door de openingen van twee vaten of door twee openingen van hetzelfde vat, doch op verschillende hoogtens van de oppervlakte van 't water geplaatst, zullen de snelheden van 't uitlopend water tot elkander zijn als de vierkants wortels der hoogtens van 't water boven de openingen. Of $S : s = \sqrt{H} : \sqrt{h}$.

V. Gevolg. Daar de snelheid der uitlopende vloeistof steeds in betrekking staat tot de hoogte der vloeistof boven de opening, moet dus de snelheid van alle vloeistoffen bij 't uitloopen even groot zijn.

I. Aanmerking. Dus blijkt hier uit hoe zeer *Belidor* zich bedriegt in zijne *Architecture Hydraulique* Tom. I. pag. 187. als hij zegt: dat de snelheden van twee verschillende vloeistoffen, zo als bij voorbeeld kwik en water, tot elkander zijn als de vierkants wortels der producten van de hoogtens en zoortelijke zwaarte der vloeistoffen. Wel is waar, dat de Colom kwik die de uitlopende uitdrijft, veertien maal meer drukt dan de Colom waters die gelijke hoeveelheid (of liever uitgebreidheid) waters doet uitloopen; en dat dus de drukkende kragten zijn in reden van de zoortelijke zwaarte der vloeistoffen; doch het is ook tevens waar dat de uitgeloope hoeveelheid kwiks ook veertien maal meer stofdeelen bevat als de uitgeloope hoeveelheid waters onder gelijke uitgebreidheid: derhalven moet in beide gevallen de snelheid even groot zijn (*).

II. Aan-

(*) Bosfut §. 199.

- II. Aanmerking. Offchoon tot hiertoe onderfeld is dat de openingen oneindig klein moesten zijn in vergelijking van de doorsneden der vaten, is dit echter niet noodig ter bevestiging van de waarheid deezer voorstellen. De Heer Bosfüt heeft zelfs bevonden dat de oppervlakte der opening het $\frac{1}{20}$ gedeelte van de opening van 't vat kon zijn, eer de ondervinding van de Theorie verschilde. „ Het is echter zeker, zegt gemelde „ Schrijver, dat dan de onderste deelen de volkomene drukking der bovenstaande Colom niet ondervinden; offchoon deeze werking, gepaard met die der zwaartekragt van elk deeltje en met de werking, die de waterdeelen onderling op elkander hebben, hetzelfde te weeg schijnt te brengen als te voren. Nogtans leert de ondervinding dat, als de opening een weinig aanmerkelijk is, het water zijne bestendige snelheid niet verkrijgt dan na eenigen tijd. ”

V. V O O R S T E L.

De hoeveelheden vloeistofs, die door de openingen van twee vaten, tot verschillende hoogtens gevuld zijnde en zo gehouden wordende, in gelijken tijd uitloopen, zijn tot elkander in de zamengestelde reden van de openingen en vierkants wortels uit de hoogtens.

Of $Q : q = O \times S : o \times s$. 2 V. 1 Gev.

$$S : s = \sqrt{H} : \sqrt{h}. \quad 4 V. 4 \text{ Gev.}$$

dus $Q : q = O \times \sqrt{H} : o \times \sqrt{h}$.

I. Gevolg, " De openingen gelijk zijnde, staan de
H 2 hoe-

116 WATERLOOPKUNDE.

hoeveelheden van de uitlopende vloeistof tot elkander als de wortels uit de hoogtens.

$$\text{Of } Q : q = \sqrt{H} : \sqrt{h}.$$

II. Gevolg. Met gelijke hoogtens zijn de hoeveelheden tot elkander als de openingen. Of $Q : q = O : o$.

III. Gevolg. En zo de uitlopende hoeveelheden gelijk zullen zijn, behooren de openingen tot elkander te staan in de omgekeerde reden van de wortels der hoogtens. Of $O : o = \sqrt{h} : \sqrt{H}$.

VL. VOORSTEL.

De hoeveelheid vloeistofs, die in een' bepaalden tijd door de opening van een vat loopt, is gelijk aan de gegeeve opening vermenigvuldigd met den gegeeven tijd en met den vierkants wortel uit de dubbele hoogte der vloeistof boven de opening met de zwaartekragt vermenigvuldigd. Of $Q = OT \sqrt{2HZ}$ (*).

Bewijs. De tijd in welken een ligchaam langs de hoogte H valt, is $= \sqrt{\frac{2H}{Z}}$ (I. B. 27 V.) en in dezen tijd loopt de vloeistof met haare verkreege snelheid gelijkmatig eene lengte door gelijk aan $2H$ (4 V. 3 Gev.) dus gaat 'er in dien tijd een Colom van vloeistof

(*) De letter Q beduidt de hoeveelheid, O de opening van t vat, T den tijd, H de hoogte der vloeistof boven de opening en Z de zwaartekragt.

118 WATERLOOPKUNDE.

kant des tijds en de enkele zwaartekragt vermenigvuldigd. Of $H = \frac{Q}{2O \cdot T \cdot Z}$.

VII. VOORSTEL.

De Straal of Ader, die door de opening van een vat loopt, moet een weinig beneden dezelve zaâmgetrokken worden, en daar door derzelver doorsnee kleiner dan het vlak der opening zijn.

Bewijs. Daar de deelen eener vloeistof naar de plaats der minste drukking wijken, moeten zij van alle zijden naar de opening toevloeien; doch hier door de zijdelingsche deelen in eene schuine rigting op de Colom, die regthoekig boven de opening is, aanvallende, is de snelheid der deelen loodregt boven de opening grooter dan van de zijdelingsche deelen, die door hunne zamenhangende kragt wil medegevoerd worden; doch echter in hoe langer hoe kleiner hoeveelheid, waardoor zij dus eenen afgeknotten kegel beneden de opening maaken, van welke de opening het grootste vlak is.

Gevolg. Dus kan de hoeveelheid vloeistofs, die daadelyk door de opening van een vat in eenen bepaalden tijd uitloopt, nimmer overeenkomen met die, welke door berekening gevonden wordt.

Wijl in de voorgaande Formule van 't vierde Voorstel de uitgeloopde hoeveelheid aangemerkt is als een Cijlinder, welker doorsneden allen gelijk aan de opening van 't vat zijn; daar het thans blijkt dat de Ader door derzelver zamentrekking beneden de opening vernauwd wordt.

Hier

Hierbij komt nog de zamenhang, de beweging en werking van de vloeistofs deelen onder elkander; de schuurring, die dezelve tegen de randen der opening bij 't uitloopen ondergaan; en eindelijk de tegenstand der lugt, die door den uitloopenden Straal moet doordrongen worden: welken allen zoveele oorzaaken zijn die den uitloop vertraagen, en dus de uitgeloope hoeveelheid van de berekende doen verschillen.

VIII. V O O R S T E L.

De wrijving, die de vloeistoffen tegen de randen van verschillende, maar gelijkformige openingen ondergaan, in vaten die tot gelijke hoogte gevuld zijn, is naar evenredigheid grooter in kleine openingen dan in grooten.

Bewijs. Daar de Cirkels vermeerderen in reden van de vierkanten der middenlijnen, en de omtrekken slegts in de enkele reden, hebben de kleine Cirkels naar evenredigheid een grooter omtrek dan de grooten: derhalven wordt een vloeistof door kleine openingen naar evenredigheid meer vertraagd dan door grooten.

IX. V O O R S T E L.

In vaten met gelijke en gelijkformige openingen is de wrijving tegen derzelver randen in evenredigheid minder op eene grootere dan op eene kleinere hoogte.

Bewijs. De uitwerking der wrijving is zeker des te grooter, hoe meer deelen de randen der opening in een bepaalden tijd raaken, en dus evenredig aan de snelheid met welke de vloeistof uitloopt, of aan den vierkants wortel uit de hoogte.

Zij derhalven H en h verschillende hoogtens, en wel $H > h$, V de wrijving die de vloeistof onder eene bepaalde hoogte A ondergaat, dan is volgens het zo even gezegde $\sqrt{A} : \sqrt{H} = V : x$ de wrijving onder de hoogte H , dus is deeze wrijving $x = \frac{V}{\sqrt{A}} \times \sqrt{H}$, welke afgetrokken van de ganfche drukkende kragt, die aan H evenredig is, blijft 'er $H - \frac{V}{\sqrt{A}} \times \sqrt{H}$ voor de overige kragt die de vloeistof doet uitloopen. Op dezelfde wijs vindt men de andere kragt, die na vermindering van den weerstand der wrijving voor de hoogte h nog overblijft, gelijk aan $h - \frac{V}{\sqrt{A}} \times \sqrt{h}$.

Dewijl nu $H > h$ is, moet $\frac{V}{\sqrt{A}} \times \sqrt{H} > \frac{V}{\sqrt{A}} \times \sqrt{h}$ zijn, vermits de wortels der grootheden in veel minder reden aangroeien dan de grootheden zelve: dus heeft de drukkende kragt, die na af trek van den weerstand der wrijving van de grootere hoogte overblijft tot de overblijvende kragt van de kleinere hoogte een grooter reden dan de hoogtens zelfs tot elkander hebben: derhalven is de wrijving op eene grootere hoogte in evenredigheid minder dan op eene kleinere.

X. V O O R S T E L.

De zamentrekking der Ader wordt vermeerderd naar maate de hoogte van 't water boven de opening grooter is.

Bewijs. Daar de deelen, die ter zijde de regtstandige Colom boven de opening zijn, met eene fchuine rigting onder 't uitloopen op dezelve aanvallen, en hierdoor

door de zamentrekking der Ader gebooren wordt, moet deeze zamentrekking des te grooter zijn, naar maate deeze deelen zich met grooter snelheid bewegen: hetwelk plaats heeft als de hoogte boven de opening grooter is.

XI. VOORSTEL.

Als eene vloeistof horizontaal uit de opening ter zijde van een vat uitloopt, zal de Straal eene Parabel beschrijven.

Bewijs. Naardien de wetten van beweging der vloeistoffen overeenkomstig zijn met die van vallende ligchaamen (4 V.) moet, gelijk een voortgeworpen ligchaam een Parabel beschrijft, zulks ook door eene vloeistof geschieden, die horizontaal uit de opening van een vat springt.

XII. VOORSTEL.

Als men op de zijde van 't vat een halven Cirkel beschrijft, en een lijn uit de opening loodregt optrekt tot aan den omtrek, zal de wijidte des sprongs aan deeze dubbele lijn gelijk zijn.

Bewijs. Fig. 43. De vloeistof springt uit de opening E met de snelheid die een ligchaam, uit A tot E vallende, hebben zou (4 V.) en deeze beweging in eene horizontale rigting zijnde, kan dus door de zwaartekragt niet versneld nog vertraagd worden, maar gaat gelijkmatig voort. De sprong derhalven in F komende, heeft met deeze gelijkmatige snelheid S de lengte BF doorgelopen in denzelfden tijd T, in welken zij

122 WATERLOOPKUNDE.

de hoogte BE is neêrge daald, of dat een ligchaam langs deeze hoogte gevallen is: derhalven is

$$BF = S \times T$$

$$\text{Nu is } S = \sqrt{2AE \times Z}$$

$$\text{en } T = \sqrt{\frac{2BE}{Z}}. \quad \text{I. B. 27 V.}$$

$$\text{dus } BF = ST = \sqrt{AE \times BE}$$

$$\text{derhalven } BF = DE.$$

I. Gevolg. De wijdde des sprongs zal het allerverfste zijn, zo de opening in 't midden van de hoogte der vloeistof geplaatst is.

In dit geval is de wijdde des sprongs $= 2CH$, en die uit E is $= 2DE$: nu is $2CH > 2DE$, derhalven is de wijdde des sprongs uit C grooter dan uit E ; hetwelk op dezelfde wijs voor elk punt buiten C in de ganfche hoogte plaats heeft.

II. Gevolg. De sprong is even wijd uit éene opening die zoveel boven het midden als onder hetzelfde geplaatst is.

Want $CE = Ce$ zijnde, is ook $ED = ed$: derhalven de wijdde des sprongs uit de opening E gelijk aan die uit e .

T W E E.

TWEEDE HOOFDDEEL.

*Over den Uitloop van vloeistoffen door openingen
van vaten die geledigd worden.*

XIII. VOORSTEL.

De snelheden, met welken de oppervlakte eener vloeistof op verschillende hoogtens van een lediglopend Prismatisch vat daalt, zijn gelijk aan die van een opgeworpe ligchaam, dat met gelijke snelheid als de vloeistof zijne beweging begint, in de overeenkomstige punten der hoogte.

Bewijs. Fig. 44. Het vat ABCD tot AD gevuld zijnde en geledigd wordende, zal de vloeistof met eene vertraagde beweging uitloopen, vermits de oppervlakte AD hoe langer hoe meer daalende, de drukken- de hoogte boven de opening geduurig vermindert. Als nu een ligchaam met eene snelheid, die hetzelfde uit den rol langs ip zou verkrijgen, opgeworpen wordt langs de hoogte PI, dan begint hetzelfde te klimmen met dezelfde snelheid waar mede de vloeistof, de hoogte ip hebbende, begint uit te loopen. De hoogtens ip en IP nu in gelijke deelen gedeeld zijnde, zal

de Snelh. in I : Snelh. in K $= \sqrt{PI} : \sqrt{PK}$ zijn. I. B. 26 V.
2 Gev.

en Snelh. in i : Snelh. in k $= \sqrt{pi} : \sqrt{pk}$

dus Snelh. in I : Snelh. in i $=$ Snelh. in K : Snelh. in k
Snelh. in I $=$ Snelh. in i

dus Snelh. in K $=$ Snelh. in k.

Het

124 WATERLOOPKUNDE.

Het welk op alle overeenkomstige punten der hoogte op dezelfde wijze plaats heeft.

XIV. VOORSTEL.

In denzelfden tijd, in welke een Prismatisch vat geleidigd wordt, zal 'er eene dubbele hoeveelheid vloeistofs uitloopen, zo het vat bestendig wordt vol gehouden.

Bewijs. Fig. 44. Nadien een ligchaam, zich gelijkmatig beweevende, met dezelfde snelheid, met welke hetzelfde begint te klimmen, eene lengte zou doorloopen, die tweemaal grooter is dan de hoogte IP tot welke hetzelfde klimt (I. B. 28 V.). Zal ook de oppervlakte der vloeistof AD met die snelheid, met welke zij begint te daalen, gelijkmatig voortgaande, tweemaal de lengte CD doorloopen in denzelfden tijd, in welken zij die bij 't ledig loopen maar eenmaal doorliep. Derhalven zal de hoeveelheid vloeistofs die bij eene gelijkmatige beweging, dat is, als het vat bestendig vol gehouden wordt, uitloopt, in denzelfden tijd tweemaal grooter zijn dan wanneer het vat geleidigd wordt.

Gevolg. Derhalven is de hoeveelheid vloeistofs die uit een vat, dat in eenen bepaalden tijd geleidigd wordt, uitloopt, gelijk aan de opening vermenigvuldigd met den tijd der lediglooping en met den wortel uit de halve hoogte der vloeistof met de zwaartekracht vermenigvuldigd.

Want

Want $Q = OT \sqrt{\frac{HZ}{2}}$ als 't vat volgehouden wordt. 6 V.

dus $q = \frac{OT \sqrt{\frac{HZ}{2}}}{2} = OT \sqrt{\frac{HZ}{2}}$ als hetzelfde geledigd wordt.

XV. VOORSTEL.

De tijd, in welken een Prismatisch vat geledigd wordt, is gelijk aan het gedeelte der grondvlakte door de opening, vermenigvuldigd met den vierkants wortel uit de dubbele hoogte der vloeistof gedeeld door de zwaartekragt. Of (*) $T = \frac{G}{O} \sqrt{\frac{2H}{Z}}$.

Bewijs. Fig. 44. De hoeveelheid vloeistofs, welke uit een geledigd Prismatisch vat uitgelopen is, kan gelijk gesteld worden aan deszelfs grondvlak met de hoogte vermenigvuldigd.

Of $q = H \times G$

en $q = OT \sqrt{\frac{HZ}{2}}$. 14 V.

dus $OT \sqrt{\frac{HZ}{2}} = H \times G$

en $T = \frac{H \times G \sqrt{2}}{O \sqrt{HZ}} = \frac{G}{O} \sqrt{\frac{2H}{Z}}$.

I. Ge-

(*) G duidt aan de grondvlakte, O de opening en de overigen als voren.

I. Gevolg. De tijd der lediglooping van een gedeelte van 't vat is gelijk aan 't gedeelte van de grondvlakte door de opening, vermenigvuldigd met het verschil des vierkants wortels uit de dubbele hoogtens der vloeistof voor en na den uitloop en gedeeld door den wortel uit den zwaartekragt,

$$\text{Of } T = \frac{G}{O} \frac{(\sqrt{H} - \sqrt{h})\sqrt{2}}{\sqrt{Z}}.$$

$$\text{De tijd van lediglooping van ABCD is} = \frac{G}{O} \sqrt{\frac{2ip}{Z}}$$

$$\text{————— GBCH} = \frac{G}{O} \sqrt{\frac{2pl}{Z}}$$

$$\begin{aligned} \text{dus de tijd van lediglooping van AGHD} &= \frac{G}{O} \sqrt{\frac{2ip}{Z}} - \frac{G}{O} \sqrt{\frac{2pl}{Z}} \\ &= \frac{G}{O} \frac{(\sqrt{ip} - \sqrt{pl})\sqrt{2}}{\sqrt{Z}} = \frac{G}{O} \frac{(\sqrt{H} - \sqrt{h})\sqrt{2}}{\sqrt{Z}}. \end{aligned}$$

II. Gevolg. Hieruit blijkt ook hoe men een Cijlindervat verdeelen moet om door de daaling van 't water den tijd af te meten.

Want ondersteld zijnde dat men het vat in 12 uren tijds wil doen uitloopen, dan is $12 \times 3600'' = \frac{G}{O} \sqrt{\frac{2H}{Z}}$;

derhalven G en O bekend zijnde, kan H of de geheele hoogte van 't vat gevonden worden. En daaruit vindt men volgens de formule van 't tweede Gevolg de hoogte voor elk uur of gedeelte derzelver.

XVII. VOORSTEL.

Van twee verschillende Prismatifice vaten zijn de tijden van ledigloopping tot elkander in de zamengestelde regte reden van de grondvlakken en vierkante wortels uit de hoogtens en omgekeerde reden der openingen. Of $T : t = \frac{G}{O} \sqrt{H} : \frac{g}{o} \sqrt{h}$.

Bewijs. $T = \frac{G}{O} \sqrt{\frac{2H}{Z}}$ voor 't eene vat.

en $t = \frac{g}{o} \sqrt{\frac{2h}{Z}}$ voor 't andere.

∴ dus $T : t = \frac{G}{O} \sqrt{\frac{2H}{Z}} : \frac{g}{o} \sqrt{\frac{2h}{Z}} = \frac{G}{O} \sqrt{H} : \frac{g}{o} \sqrt{h}$

I. Gevolg. De hoogtens der vaten gelijk zijnde, staan de tijden tot elkander in de regte reden der grondvlakken en omgekeerde der openingen.

Of $T : t = \frac{G}{O} : \frac{g}{o}$.

II. Gevolg. Als de openingen der vaten gelijk zijn, staan de tijden tot elkander in de zamengestelde reden van de grondvlakken en de wortels uit de hoogtens. Of $T : t = G \sqrt{H} : g \sqrt{h}$.

III. Gevolg. De vaten gelijke grondvlakken hebbende, zijn de tijden tot elkander in de regte reden van de wortels uit de hoogtens en in de omgekeerde reden van de openingen. Of $T : t = \frac{\sqrt{H}}{O} : \frac{\sqrt{h}}{o}$.

IV. Ge-

IV. Gevolg. Van ongelijke Cilinders zijn de tijden van ledigloopping tot elkander in de regte reden van de vierkanten der middenlijnen M , m , en vierkants wortels der hoogtens, en in de omgekeerde reden der openingen. Of $T : t = \frac{M^2}{O} \sqrt{H} : \frac{m^2}{o} \sqrt{h}$.

$$\text{Want } T : t = \frac{G}{O} \sqrt{H} : \frac{g}{o} \sqrt{h}$$

$$\text{en } G : g = M^2 : m^2$$

$$\text{dus } T : t = \frac{M^2}{O} \sqrt{H} : \frac{m^2}{o} \sqrt{h}.$$

DERDE HOOFDDEEL.

Over den daadelyken uitloop van 't water door openingen van Vaten.

XVII. VOORSTEL.

De Ondervinding bevestigt dat de hoeveelheden waters, door verschillende openingen in gelijke tijden en onder gelijke hoogte uitlopende, tot elkander zijn als de oppervlakte der openingen.

Bewijs. Volgens de tweede proef van Tafel I, waren door eene ronde opening van 1 duim middenlijn, onder de hoogte van 11 voet, 8 duim, 10 lijn, uitge-loopen 9281 Cubicq duimen, en volgens de derde proef door eene opening van 2 duim middenlijn in den-
zelf

zelfden tijd en onder dezelfde hoogte 37203 Cubicq duimen: dus moeten deeze hoeveelheden tot elkander zijn als 1 : 4; vermits de openingen evenredig zijn aan de vierkanten hunner middenlijnen. Derhalven

$$\frac{9281 : 37203 = 1 : x}{}$$

$$\text{dus } x = 4,008.$$

XVIII. VOORSTEL.

Onder verschillende hoogtens zijn ook de hoeveelheden, die door dezelfde opening in gelijke tijden uitloopen, tot elkander als de vierkants wortels uit de hoogtens.

Bewijs. Volgens de 7de en 9de proef van Tafel I, waren 'er door de opening van 6 lijn diameter onder de hoogte van 9 voet uitgelopen 2018 Cubicq duimen waters, en onder de hoogte van 4 voet door gelijke opening en in denzelfden tijd 1353 Cubicq duimen: dus moeten de hoeveelheden waters tot elkander zijn als de wortels uit 9 en 4 of als 3 : 2.

$$\frac{2018 : 1353 = 3 : x}{}$$

$$\text{dus } x = 2,01:$$

XIX. VOORSTEL.

Hoogtens en openingen ongelijk zijnde, zullen de hoeveelheden waters tot elkander zijn als de openingen vermenigvuldigd met de wortels uit de hoogtens.

Bewijs. Volgens de 7de proef van Tafel I, waren 'er onder de hoogte van 9 voet door een opening van 6 lijn

6 lijn diameter uitgeloopen 2018 Cubicq duimen waters; terwijl 'er volgens de 1ode proef door eene opening van 1 duim middenlijn onder de hoogte van 4 voet 5436 Cubicq duimen waters uitliep: dus moeten deeze hoeveelheden tot elkander zijn als $36\frac{1}{9} : 144\frac{1}{4}$ of als 3 : 8.

$$2018 : 5436 = 3 : x$$

$$\text{dus } x = 8,08.$$

Aanmerking. Hoewel 't dus blijkt dat de ondervinding volkomen overeenstemt met de Theorie, kan men echter niet besluiten dat de uitgeloopde hoeveelheid door de opening van een vat in een' bepaalden tijd gelijk zal zijn met die, welke volgens berekening gevonden wordt: vermits de vergelijking der voorgaande proeven flegts de overeenkomst bepaalt, die 'er tusfchen de uitloopende hoeveelheden plaats heeft.

XX. V O O R S T E L.

De Ondervinding leert dat de ftraal, die door de opening van een vat uitloopt, beneden de opening zaamgetrokken wordt, en wel op eenen afstand van omtrent de halve middenlijn der opening beneden de zelve.

Bewijs. Uit de 1ste proef van Tafel II. blijkt het, dat de opening 1 duim of 12 lijn zijnde, de Ader 6 à 7 lijn beneden de opening was zaamgetrokken. In de 2de proef bij eene opening van 2 duim middenlijn was de zamentrekking 12 à 13 lijn beneden de opening geweest enz.

XXI. VOOR.

XXI. VOORSTEL.

De oppervlakte der opening van 't vat staat tot de doorsnee der zaamgetrokke Ader als 150 : 100 of 3 : 2.

Bewijs. Volgens de eerste proef van Tafel I, liep het water door eene ronde opening van 1 duim middenlijn, terwijl de zaamgetrokke Ader maar $\frac{9}{16}$ lijn bevonden werd.

$$\text{Derhalven } 14 : 11 = 144 : x$$

of $x = 113,14$ lijn voor de oppervlakte der opening.

$$14 : 11 = 96,04 : x$$

of $x = 75,46$ voor de doorsnee der Ader.

$$\text{dus } 75,46 : 113,14 = 100 : x$$

$$\text{of } x = 149,9 \text{ of bijna } 150.$$

Gevolg. Dus zou in de berekening van de uitlopende hoeveelheid waters de grootte der opening moeten verminderd worden in reden van 3 : 2.

Aanmerking. Volgens Newton staat de doorsnee der opening tot die der Ader gelijk $\sqrt{2} : 1$ of 141 : 100. Men mag echter onderstellen dat de waarneemingen van Bosfut ruim zo naauwkeurig zijn als die van Newton; vermits de eerste zijne proeven gedaan heeft met openingen van 1, 2 en 3 duim middenlijn, en de laatste alleen maar met eene opening van 6 lijn, in welke de Ader zo naauwkeurig niet is kunnen gemeeten worden.

XXII. VOORSTEL.

De hoeveelheid waters, volgens de Theorie bepaald, staat tot de hoeveelheid die daadelijk uit een vat uitloopt als $5 : 8,1$ of $0,62 : 1$.

Bewijs. Volgens de agtste proef uit Tafel I, vindt men dat 'er door de opening van 1 duim middenlijn onder de hoogte van 9 voet 8135 Cubicq duimen uitgelopen zijn. Derhalven

$T = 1'$, $H = 9$ voet, en (*) $Z = 30,2$ zijnde,
is $\sqrt{2HZ} = \sqrt{2 \times 9 \times 30,2} = 279,6$

en $Q = OT \sqrt{2HZ} = \frac{3,14}{4} \times 60' \times 279,6 = 13169,6 V$.

dus $8135 : 13169 = 5 : x$

of $x = 8,098$ of bijna $8,1$.

Gevolg. Dus moet de Formule $Q = OT \sqrt{2HZ}$

veranderd worden in $Q = \frac{5}{8,1} OT \sqrt{2HZ}$ of

$Q = 0,62 OT \sqrt{2HZ}$, om de berekening met de ondervinding te doen overeenstemmen.

Want $\frac{5}{8,1} = 0,62$ bijna.

I. Aan-

(*) Hier is de zwaartekragt $Z = 30,2$ voet Parijsche maat genomen, wjl de uitgeloope hoeveelheid waters ook in Parijsche maat gemeeten was: hetwelk de waarheid van 't voorstel echter niet verkort.

I. Aanmerking. Volgens de proeven van Michellotte, in de jaaren 1764 en 1765 te Turin gedaan, is de betrekking tusſchen de uitgerekende en uitgeloope hoeveelheid als 199 : 324 of als 5 : 8,14; hetwelk dus maar $\frac{4}{100}$ verſchilt.

II. Aanmerking. Wanneer men de gevonde betrekking van 5 : 8,1 vergelijkt met die, welke in 't voorgaande voorſtel gevonden is tusſchen de grootte der opening en de doorſnede der zaamgetrokke Ader, ontdekt men dat zich hier een aanmerkelijk verſchil opdoet; wijl volgens de eerſte proeven de doorſnede der Ader $\frac{4}{10}$ groter zijn zou dan volgens de laaſte; want $3:2 = 8,1:5,4$. Dit is zeker toe te ſchrijven aan de moeielijkheid van de meeting der Ader; naardien of de punten des paſſers niet zo juist aan de oppervlakte des Straals kunnen gebragt worden; of zo dit al geſchieden mogt, oeffenen de punten des paſſers waarſchijnlijk eenige aantrekking op de waterdeelen, en maaken de zamentrekking daar| door| minder dan dezelve anders zijn zou. Trouwens Boſſut zegt van deeze meeting zelfs: „ hoewel ik deeze proe- „ ven met alle mogelijke zorg in 't werk geſteld „ heb, geloof ik niet dat ze zeker of naauwkeurig „ genoeg zijn om volgens dezelve den uitloop van „ 't water, zo juist mogelijk is, te bepaalen. ”

III. Aanmerking. Zo men nog grooter naauwkeurigheid gebruiken wil om de uitgeloope hoeveelheid waters in een' bepaalden tijd te berekenen, kan men zich bedienen van de derde Tafel, die uit de voorgaanden zamengeſteld is. Men neemt dan in plaats van $\frac{5}{8,1}$ of 0,62 het getal uit de vierde Colom, die

het naast met de opgegeeven hoogte van 't water boven de opening overeenkomt.

Om dus bij voorbeeld de uitgeloopde hoeveelheid te vinden in 8' door eene opening van 16 lijn onder eene hoogte van 11 voet 6 duim, zoekt men in de vierde Colom het getal dat met 11 voet hoogte overeenkomt, welk is 0,61873: derhalven wordt de Formule $0,61873 \text{ OT} \sqrt{2 \text{ HZ}}$, en men vindt de uitgeloopde hoeveelheid = 75,889 Cubicq voeten.

XXIII. VOORSTEL.

De zamentrekking der Ader wordt vermeerderd naar maate de hoogte van 't water boven de opening grooter is.

Bewijs. Dit blijkt als men bij voorbeeld de tweede, agtste en tiende proef uit Tafel I, vergelijkt met de berekende hoeveelheid, dan vindt men dat de uitgeloopde hoeveelheid naar evenredigheid meerder is onder eene kleinere dan onder eene grootere hoogte.

Volgens de tweede en agtste proef

$$\text{is } \sqrt{11 \text{ vt. } 8 \text{ d. } 10 \text{ l.}} : \sqrt{9} = 9281 : x$$

dus $x = 8127$ de berekende hoeveelheid onder 9 voet,
8135 de uitgeloopde hoeveelheid onder 9 voet.

derhalven 8 Cubicq duimen verschil onder de hoogte van 9 voet,

Volgens de tweede en tiende proef

$$\text{is } \sqrt{11 \text{ vt. } 8 \text{ d. } 10 \text{ l.}} : \sqrt{4} = 9281 : x$$

dus $x = 5418$ de berekende hoeveelheid onder 4 voet,
5436 de uitgeloopde hoeveelheid onder 4 voet,

dus 18 Cubicq duimen verschil onder de hoogte van 4 voet,

Der

Derhalven is op 9 voet hoogte de uitgeloopde hoeveelheid maar 8 Cubicq duimen grooter dan de berekende, terwijl dezelve op 4 voet gevonden wordt 18 Cubicq duimen grooter te zijn. Naardien nu deeze vermindering op eene grootere hoogte niet kan worden te weeg gebragt door eene meerdere wrijving volgens Voorstel IX, omdat de wrijving op eene grootere hoogte naar evenredigheid minder is, blijft 'er zeker geen andere oorzaak over dan eene kleine vermeerdering van zamentrekking in de uitlopende Ader. Offchoon men hier ook nog zou kunnen bijvoegen dat, naar maate het water met grooter snelheid uitloopt, de lugt ook eenigen meerderen weêrstand op hetzelfde oeffent.

XXIV. V O O R S T E L.

De hoeveelheid waters, die uit een vat door eene korte verticaale pijp uitloopt, staat tot die, welke door eene opening van gelijke middenlijn in denzelfden tijd loopt als 13 : 10.

Bewijs. De Ondervinding heeft geleerd dat het water door eene pijp uit een vat loopende, dikwerf de wanden deezer pijp niet volgt, vooral als dezelve korter is dan haare dubbele middenlijn. In dit geval wordt dus de Ader even zo zaamgetrokken als dat het water door eene opening liep. Men kan derhalven de derde en vierde proef van Tafel IV gebruiken, in welken 't water geloopt is door een pijp van 1 duim middenlijn en 18 lijn lang; doch 't water is in de laatste proef de wanden der pijp niet gevolgd, dus is de zamentrekking in haar geheel gebleeven, en het is als of het water door eene opening van gelijke middenlijn als de pijp geloopt was. De uitgeloopene hoeveel-

heden zijn 12168 Cubicq duim als 't water de wanden volgde, en 9282 als 't water de wanden niet raakte; derhalven

$$\frac{9282 : 12168 = 10 : x}{\text{dus } x = 13,1.}$$

I. Gevolg. Dus staan onder gelijke hoogte de uitgelopen hoeveelheden volgens berekening, volgens de daadelijke uitloop door een pijp, en volgens die door eene opening, tot elkander als de getallen 16, 13 en 10.

II. Gevolg. Derhalven vindt men de uitgeloopde hoeveelheid door kleine pijpen als men de opening vermindert in reden als 16 : 13: en de voorgaande

Formule wordt veranderd in $Q = \frac{13}{16} OT \sqrt{2HZ}$.

I. Aanmerking. Michellotti heeft uit zijne reeds gemelde proeven de Formule bepaald $Q = \frac{265}{324} OT \sqrt{2HZ}$, hetwelk zeer na met de voorgaande overeenkomt; want $324 : 265 = 16 : 13,09$.

Indien de pijp de gedaante van eenen geknotten kegel heeft, wordt de Formule volgens dezelfde proeven van

Michellotti veranderd in $Q = \frac{26}{27} OT \sqrt{2HZ}$.

II. Aanmerking. Men kan de hoeveelheid waters, die door korte Cilinder pijpen uitloopt, naauwkeuriger berekenen door Tafel V, op dezelfde wijs als dit in de derde Aanmerking van 't 22ste Voorstel voor de openingen getoond is.

XXV. VOORSTEL.

De uitgeloopene hoeveelheden onder dezelfde hoogte van 't water, doch door verschillende pijpen, zijn tot elkander als de oppervlaktens hunner openingen.

Bewijs. In de vijfde en zesde proef van Tafel IV vindt men dat 'er in 1' uitgeloopen zijn 1689 Cubicq duimen waters door eene pijp van 6 lijn diameter, en 4703 Cubicq duimen door eene van 10 lijn onder eene gelijke hoogte van 552 lijn. Naardien nu de openingen tot elkander zijn als de vierkanten der middenlijnen, moet $4703 : 1689 = 100 : 36$ zijn:

$$\begin{array}{l} \text{Dus } 4703 : 1689 = 100 : x \\ \hline \text{of } x = 35,9. \end{array}$$

XXVI. VOORSTEL.

De hoeveelheden door pijpen van dezelfde wijde, doch onder verschillende hoogtens-uitgeloopen, zijn tot elkander als de vierkants wortels uit de hoogtens.

Bewijs. In de zesde en tiende proef van Tafel IV. vindt men dat 'er door een pijp van 10 lijn diameter in 1' is uitgeloopen 4703 Cubicq duimen waters onder de hoogte van 552 lijn, en 3402 Cubicq duimen onder de hoogte van 288 lijn: dus moeten de uitgeloopene hoeveelheden tot elkander staan $= \sqrt{552} : \sqrt{288}$,

$$\begin{array}{l} \text{Derhalven } 4703 : 3402 = \sqrt{552} : \sqrt{x} \\ \hline \text{dus } \sqrt{x} = \sqrt{288,8} \text{ Cubicq duimen.} \end{array}$$

XXVII. VOORSTEL.

De hoeveelheden , in denzelfden tijd onder verschillende hoogtens en door verschillende pijpen uitgelopen, zijn in de zamengestelde reden hunner openingen en de vierkants wortels der hoogtens.

Bewijs. In de vijfde proef van Tafel IV. vindt men dat in 1' uitgelopen zijn 1689 Cubicq duimen waters door een pijp van 6 lijn diameter onder de hoogte van 552 lijn; en in de tiende proef 3402 Cubicq duimen onder de hoogte van 288 lijn door een pijp van 10 lijn diameter.

$$\text{Dus } 100\sqrt{288} : 36\sqrt{552} = 3402 : x$$

$$\text{of } x = 1691.$$

Aanmerking. Men zou hier kunnen vragen of, in de beschouwing van den uitloop van 't water door pijpen, bijzonder die horizontaal zijn, de lengte van deeze pijpen niet in aanmerking behoort te komen; want onderfeld zijnde dat zulk een pijp aan de opening gefloten is, tot dat dezelve, benevens het vat, met water is gevuld, dan kan men dit water als een rustend ligchaam aanmerken, dat door de drukking van 't water in 't vat in beweging moet gebragt worden. Daar nu de hoeveelheid waters van de pijp grooter of kleiner is naar maate van de meerdere of mindere lengte der pijp, moet 'er ook meerder tijd verloopen om aan eene grootere hoeveelheid stofs met dezelfde kragt dezelfde bestendige snelheid mede te deelen dan aan eene kleinere: derhalven schijnt de lengte der pijp zeker in aanmerking te moeten komen,

Dan men kan ligt deeze tegenwerping oplossen door aan

te merken dat men hier niet let op 't verkrijgen der snelheid; want dan heeft zeker het water in eene lange pijp meer tijd nodig om uit de rust tot dezelfde snelheid gebragt te worden dan in eene korte; doch de tijd komt hier in geen aanmerking, naardien men hier den loop des waters beschouwt na dat het reeds deszelfs bestendige snelheid verkreegen heeft.

XXVIII. V O O R S T E L.

De hoeveelheid waters, die in eenen bepaalden tijd door eene opening uit een vat loopt, zal minder zijn dan die, welke in denzelfden tijd door eene Cijlinderpijp van gelijke middenlijn uitloopt; en weder minder door deeze dan door eene die de gedaante van eenen geknotten kegel heeft: hetzij de grootste opening binnen of buitenwaards geplaatst is.

Bewijs. Dit blijkt uit de proeven van Poleni in Tafel VI, in welke de hoeveelheid waters in 1' door eene opening van 26 lijn diameter uitgelopen, gelijk is aan 15877 Cubicq duim; door een Cijlinderpijp van gelijke middenlijn en 91 lijn lang 23434; en 24758 Cubicq duim door eene kegelformige pijp van 92 lijn lengte, welker middenlijn aan de zijde van 't vat was 33 lijn, en derzelver uitwendige 28 lijn, derhalven is door de opening de minste en door de kegelformige pijp de meeste hoeveelheid uitgelopen.

I. Gevolg. Dus moet de zamentrekking der Ader in pijpen minder zijn dan als het water door openingen loopt.

II. Gevolg. Om echter den grootsten uitloop des waters

ters te hebben, kunnen de Cijlinder-pijpen geene willekeurige lengte, noch de kegelformige geene willekeurige wijdte hebben.

Want de eersten te lang zijnde, wordt de wrijving langs de wanden te groot, en dus de uitlopende hoeveelheid waters daar door verminderd: en van de anderen de uitwendige openingen te groot zijnde, kan de Straal de wanden der pijp niet volgen; en de inwendigen te groot zijnde, wordt 'er op nieuws eene zamentrekking aan de uitwendige opening gebooren. Het blijkt ook uit de proeven van Poleni dat die kegelformige pijp welke aan de zijde van 't vat eene opening van 11 8 lijn diameter heeft, minder water heeft doorgelaten dan die welke opening slegts 33 lijnen diameter is, zijnde de uitgeloopde hoeveelheid waters van de eerste 23687 Cubicq duimen, en van de laatste 24758 Cubicq duimen.

Aanmerking. Bosfut twijfelt of de maat, welke Poleni gebruikt heeft om de uitgeloopde hoeveelheid waters te meeten, wel juist geweest is; dit echter vermindert de waarheid van 't voorstel niet, wijl we hier slegts de betrekking tusschen de verschillende uitgeloopende hoeveelheden waters onderzoeken.

XXIX. VOORSTEL.

De Ondervinding stemt ook genoegzaam overeen met de Theorie der ledigloopende vaten, mits men de opening ook verminderde in reden van 8,1 : 5.

Bewijs. Volgens de waarneemingen van Bosfut liep 'er uit een vat van 11 voet 8 duim hoogte, in wiens grondvlak een vierkant was van 3 voet elke zijde, hebben-

de

WATERLOOPKUNDE. 141

de eene opening van 1 duim middenlijn, in den tijd van 7' „ 25",5 zoveel water uit, dat de oppervlakte 4 voet daalde.

$$\text{h}us T = \frac{G}{O} \frac{(VH - V_h)V_2}{VZ} = \frac{G}{O} \frac{(VH - V_h)}{V_{15,1}} \cdot 15 V. 1 \text{Gev.}$$

$$\text{of } T = \frac{9}{0,0003365} \frac{(V_{11,667} - V_{7,667})}{V_{15,1}}$$

$$T = \frac{9}{0,0003365} \times \frac{0,646}{3,9} = 443",02 = 7' „ 23",02,$$

hetgeen slegts 2",5 van den waaren uitloop verschilt.

Aanmerking. Men ontdekt dezelfde overeenkomst in de volgende proeven.

1. Uit hetzelfde vat is door eene ronde opening van 2 duim middenlijn zulk eene hoeveelheid waters in 1' „ 52" uitgelopen, dat de oppervlakte 4 voet gedaald was.
2. Het water door de opening van 1 duim middenlijn loopende, was de oppervlakte 9 voet gedaald in den tijd van 20' „ 24" $\frac{1}{5}$.
3. Eindelijk het water door de opening van 2 duim middenlijn loopende was de oppervlakte 9 voet gedaald in den tijd van 5' „ 6".

V I E R.

VIERDE HOOFDDEEL.

Over de Botzing der Vloeistoffen.

XXX. VOORSTEL.

Als een vloeistof met eene gelijkmaatige beweging, doch met verschillende snelheden regthoekig loopt tegen twee vlakken van verschillende grootte, zullen de hoeveelheden vloeistofs, die in een bepaalden tijd tegen deeze vlakken botzen, evenredig zijn aan de grootte der vlakken vermenigvuldigd met de snelheden der vloeistof. Of (*) $Q : q = CG \times S : FI \times s$.

Bewijs. Fig. 45. Zij CG en FI de vlakken, AB en DE de lengtens, die de vloeistof in denzelfden tijd afloopt, dan zullen de hoeveelheden der vloeistof Q en q aangemerkt kunnen worden als twee Prismas, van welken CG en FI de grondvlakken, en AB en DE de lengtens zijn. Derhalven is

$$Q : q = CG \times AB : FI \times DE$$

$$AB : DE = S : s. \text{ I. B. 14 V. 1. Gev.}$$

$$\text{dus } Q : q = CG \times S : FI \times s.$$

I. Ge-

(*) Q en q duiden aan de hoeveelheden vloeistofs, die in een' bepaalden tijd tegen de vlakken aanbotten, en S en s de snelheden met welken dit geschied.

- I. Gevolg. Met gelijke snelheden zijn de hoeveelheden vloeistofs evenredig aan de vlakken.
Of $Q : q = CG : FI$.
- II. Gevolg. De vlakken gelijk zijnde, worden de hoeveelheden vloeistofs evenredig aan de snelheden.
Of $Q : q = S : s$.
- III. Gevolg. En zo 'er gelijke hoeveelheden vloeistofs in denzelfden tijd tegen twee verschillende vlakken botzen, moeten de snelheden in de omgekeerde re-den der vlakken zijn.

XXXI. V O O R S T E L.

De grootheid der kragt, die de deelen eener vloeistof gelijktijdig tegen een vlak oeffenen, is evenredig aan de hoeveelheid der deelen, die gelijktijdig tegen het vlak botzen, met de snelheid vermenigvuldigd.
Of $K = Q \times S$.

Bewijs. Elk deeltje der vloeistof met eene bepaalde snelheid tegen het vlak aanbotzende, oeffent eene bepaalde kragt op hetzelfde overeenkomstig deszelfs snelheid: daar nu al de deeltjes, van gelijke grootheid ondersteld worden, en eene gemeene snelheid hebben, oeffenen zij ook gelijke kragten uit; derhalven moet de geheele kragt gelijk zijn aan de hoeveelheid der deelen, die gelijktijdig tegen het vlak aanloopen, met hunne gemeene snelheid vermenigvuldigd.

XXXII. V O O R S T E L.

De kragten, die twee vloeistoffen met gelijkmaati-
ge

ge snelheden en in eene regthoekige rigting tegen twee platte oppervlaktens uitoeffnen, zijn tot elkander als de grootte dier vlakken met de vierkanten van de snelheden der vloeistoffen vermenigvuldigd. Of (*) $K : k = O \times S^2 : o \times s^2$.

Bewijs. Fig. 45. Onderfeld zijnde dat de onderscheidene lengtes AB en CD in denzelfden tijd T door de vloeistoffen met eene gelijkmatige beweging doorloopen werden, dan is de hoeveelheid vloeistofs die in den tijd T agtereenvolgend tegen het vlak O aanloopt $= O \times AB$, en die tegen o $= o \times CD$.

Dus $Q : q = O \times AB : o \times CD$. 30 V.

AB : CD = S : s. I. B. 14 V. 1 Gev.

derhalven $Q : q = O \times S : o \times s$

$S : s = S : s$

$Q \times S : q \times s = O \times S^2 : o \times s^2$

$Q \times S : q \times s = K : k$. 31 V.

dus $K : k = O \times S^2 : o \times s^2$.

I. Gevolg. Dus zijn met gelijke snelheden der vloeistoffen de kragten evenredig aan de grootte der vlakken. Of $K : k = O : o$.

II. Gevolg. En de vlakken gelijk zijnde, staan de kragten tot elkander in reden van de snelheden der vloeistoffen. Of $K : k = S : s$.

III. Ge-

(*) De letters K en k duiden de kragten, O en o de oppervlaktens en S en s de snelheden der vloeistoffen aan.

III. Gevolg. De kragten zijn ook tot elkander als de vlakken vermenigvuldigd met de hoogtens die met de snelheden der vloeistoffen overeenkomstig zijn.
Of $K : k = O \times H : o \times h$.

Want $K : k = O \times S^2 : o \times s^2$
 $S^2 : s^2 = H : h$. I. B. 26 V. 2 Gev.

dus $K : k = O \times H : o \times h$.

XXXIII. VOORSTEL.

Als een vloeistof met verschillende snelheden recht hoekig aanbotst tegen twee vlakken, die eene beweging evenwijdig aan zich zelfs hebben in dezelfde rigting als 't water, zullen de kragten des schoks evenredig zijn aan de grootte der vlakken vermenigvuldigd met de vierkanten van de verschillen der snelheden van de vlakken en de vloeistof.
Of $K : k = AB (S - \mathfrak{S})^2 : CD (s - \mathfrak{s})^2$ (*).

Bewijs. Fig. 46. Ondersteld zijnde dat terwijl de vlakken AB en CD de lengtens ef en gh doorloopen, de vloeistof in denzelfden tijd de lengtens Ef en Fh gelijkmatig affloopt, zal Ef de volstrekte snelheid der vloeistof, en ef die van 't vlak AB zijn, terwijl Fh de snelheid van den anderen stroom en gh die van 't vlak CD zijn zal. (I. B. 14 V. 1 Gev.). Dus is de betrekkelijk-

ke

(*) S en s zijn de snelheden der vloeistof, en \mathfrak{S} en \mathfrak{s} de snelheden der vlakken.

ke snelheid met welke de vloeistof en de ligchaamen elkander naderen gelijk aan Ee en Fg (I. B. 22 Bep.) dus $K : k = AB \times Ee^2 : CD \times Fg^2$; doch de betrekkelijke snelheid is hier gelijk aan 't verschil der volstrekte snelheden (I. B. 71 V.) dus is $K : k = AB \times (Ef - ef)^2 : CD \times (Fh - gh)^2 = AB (S - \frac{s}{2})^2 : CD (s - \frac{s}{2})^2$.

XXXIV. V O O R S T E L.

Indien de vloeistof en vlakken zich in tegengestelde rigtingen bewegen, zijn de kragten der botzing evenredig aan de grootte der vlakken vermenigvuldigd met de vierkanten van de sommen der snelheden van de vlakken en vloeistof.

Bewijs. Als de beweeging in tegengestelde rigting geschiedt, dan is de betrekkelijke snelheid gelijk aan de som der volstrekte snelheden (I. B. 71 V.) derhalven $K : k = AB \times (S + \frac{s}{2})^2 : CD \times (s + \frac{s}{2})^2$.

XXXV. V O O R S T E L.

De kracht des regthoekigen schoks van eene vloeistof tegen een vlak staat tot de kracht des schuinen schoks tegen een ander als de grootte van het eerste vlak vermenigvuldigd met het vierkant der snelheid van de vloeistof tot de grootte van het tweede vlak ook met het vierkant der snelheid en met het vierkant van de sinus des hoeks van schuinheid vermenigvuldigd. Of (*) $K : k = O \times S^2 : o \times s^2 \times \sin. \angle B^2$.

Be

(*) De letter K is de kracht des regthoekigen en k die des schui-

Bewijs. Fig. 47. DE regthoekig op de rigting des strooms getrokken zijnde, en door EC bepaald wordende, zullen 'er even zoveel vloeistofs deelen tegen het vlak DC als tegen DE komen: dus is de hoeveelheid vloeistofs die in denzelfden tijd tegen CD aanbottst zo groot als tegen DE, en de hoeveelheden Q en q die tegen AB en CD in denzelfden tijd aanbottzen, zijn tot elkander gelijk $AB \times S : DE \times s$. Maar de vloeistof tegen het tweede vlak in eene schuine rigting aanbottzende, zal, zo a b de volstrekte bottzende kragt k ondersteld wordt, b c de betrekkelijke kragt $\frac{bc}{\sin. \angle bac}$ zijn, die alleen op 't vlak CD haare werking uitoeffent, en $ab = \frac{bc}{\sin. \angle bac} = \frac{\frac{bc}{\sin. \angle ECD}}{\sin. \angle ECD}$.

Derhalven $Q : q = AB \times S : DE \times s$. 3o V.
 $DE = DC \times \sin. \angle ECD$

$$\frac{Q : q = AB \times S : DC \times s \times \sin. \angle ECD}{S : s = S : s}$$

$$\frac{Q \times S : q \times s = AB \times S^2 : DC \times s^2 \times \sin. \angle ECD}{Q \times S : q \times s = K : k. \text{ 3r V.}}$$

dus $K : k = AB \times S^2 : DC \times s^2 \times \sin. \angle ECD$
 $k = \frac{\frac{K}{\sin. \angle ECD}}{\sin. \angle ECD}$

derhalven $K : \frac{K}{\sin. \angle ECD} = AB \times S^2 : DC \times s^2 \times (\sin. \angle ECD)^2$
 of $K : \frac{K}{\sin. \angle ECD} = O \times S^2 : o \times s^2 \times \sin. \angle B.$

I. Ge-

schuinen schoks, O en o de vlakken, S en s de snelheden op $\sin. \angle B$ de sinus van den hoek der schuine bottzing.

K 2

148 WATERLOOPKUNDE.

I. Gevolg. Als een vloeistof met verschillende snelheden, in verschillende schuine rigtingen en tegen onderscheidene vlakken aanstroomt, zijn de kragten der botzing tot elkander als de grootheid der vlakken vermenigvuldigd met de vierkanten der snelheden en der sinusfen van de hoeken van rigting.

$$\text{Of } H : h = O \times S^2 \times \sin. \angle B : o \times s^2 \times \sin. \angle b.$$

II. Gevolg. De vloeistof met gelijke snelheid stroomende, zijn de kragten tot elkander als de vlakken vermenigvuldigd met de vierkanten der sinusfen van de hoeken van rigting. Of $H : h = O \times \sin. \angle B : o \times \sin. \angle b.$

III. Gevolg. Met gelijke hoeken van rigting zijn de kragten tot elkander als de vlakken vermenigvuldigd met de vierkanten der snelheden. Of $H : h = O \times S^2 : o \times s^2.$

IV. Gevolg. De hoeken van rigting en de snelheden gelijk zijnde, staan de kragten tot elkander als de vlakken. Of $H : h = O : o.$

V. Gevolg. Tegen gelijke vlakken zijn de kragten tot elkander als de vierkanten der snelheden met die der Sinusfen van de hoeken van rigting vermenigvuldigd. Of $H : h = S^2 \times \sin. \angle B : s^2 \times \sin. \angle b.$

VI. Gevolg. Als de vlakken tot elkander zijn in de omgekeerde reden van de Sinusfen der hoeken, die de rigting des strooms met de vlakken maakt, en de snel-

snelheden des strooms gelijk zijn, staan de krachten tot elkander in de rechte reden van de Sinussen der hoeken. Of $\frac{H}{h} = \frac{\sin. \angle B}{\sin. \angle b}$.

Want $O : o = \sin. \angle b : \sin. \angle B$. Onderst,

$$\text{is } O \times \sin. \angle B = o \times \sin. \angle b$$

$$\text{en } \frac{H}{h} = \frac{O \times S^2 \times \sin. \angle B}{o \times s^2 \times \sin. \angle b}$$

$$\text{dus } \frac{H}{h} = \frac{S^2 \times \sin. \angle B}{s^2 \times \sin. \angle b}$$

$$\text{derhalven } \frac{H}{h} = \frac{\sin. \angle B}{\sin. \angle b}$$

XXXVI. VOORSTEL.

Een gelijkebeenige driehoek zodanig aan den schok eener vloeistof blootgesteld zijnde, dat zijne rigting regthoekig op het grondvlak valt, dan is de kragt des regthoekigen schoks tegen het grondvlak tot die welke de driehoek in de rigting van deszelfs hoogte ondergaat als het vierkant der grondvlakke tot viermaal het vierkant van één der zijden. Of (*) $2K : 2C = 4AC^2 : BC^2$.

Bewijs. Fig. 48. De snelheden gelijk zijnde, is

K

(*) K duidt aan de kragt des regthoekigen schoks tegen CD, en C die welke de zijde AC ontvangt in de rigting van de hoogte AD, dus 2K die op AC + AB, en 2C die op BC.

$$K : h = CD : AC \times \frac{\sin. \angle CAD.}{\sin. \angle CAD} \quad 35 \text{ V.}$$

$$\frac{\sin. \angle CAD.}{\sin. \angle CAD} = \frac{CD^2}{AC^2}$$

$$\text{dus } K : h = CD : AC \times \frac{CD^2}{AC^2} = CD \times AC^2 : AC \times CD^2$$

$$\text{of } K : h = AC : CD$$

$$\text{en } h = \frac{K \times CD}{AC}$$

Deeze krachten nu, die regthoekig op AC en AB werken in de rigtingen van a b en d f worden voor een gedeelte vernietigd; want a b en d f elk in twee andere krachten ontbonden hebbende, werken b c en e f in tegenstrijdige rigtingen, en vernietigen elkander: derhalven blijft 'er slegts de kracht a c en de over om den driehoek ACB in de rigting van AD te doen bewegen. Deeze kracht C genoemd zijnde, is

$$h : C = ab : ac = AC : CD$$

$$\text{en } h = \frac{K \times CD}{AC}$$

$$\text{dus } \frac{K \times CD}{AC} : C = AC : CD$$

$$\text{of } K : C = \frac{AC^2}{CD} : CD = AC^2 : CD^2 = 4AC^2 : CB^2$$

$$\text{derhalven } 2K : 2C = 4AC^2 : CB^2.$$

Dat is, de regthoekige kracht tegen BC tot de kracht op de beide zijden AC en AB gelijk $4AC^2 : BC^2$.

I. Gevolg. Als de driehoek te gelijk regthoekig is, zal de kracht des schoks dien de driehoek ontvangt op de

de schuine zijde de helft zijn van die, welke op het grondvlak geoeffend wordt.

Want dan is $\triangle ADC$ ook gelijkbeenig, dus

$$\begin{array}{l} 2K : 2C = 4AC^2 : BC^2 \\ AC^2 : BC^2 = 2 : 4 \end{array}$$

derhalven $2K : 2C = 8 : 4 = 2 : 1$.

II. Gevolg. De kracht des schoks, die een vierkant in de rigting van deszelfs hoeklijn ontvangt, staat tot die welke op één van deszelfs zijden regthoekig uitgeoeffend wordt als $1 : \sqrt{2}$.

Want in 't eerste geval is de driehoek ABC , en in 't tweede de zijde AC aan den schok blootgesteld: zo derhalven k de regthoekige kracht tegen AC aanduidt,

$$\begin{array}{l} \text{is } 2C : 2K = 1 : 2 \\ \text{en } 2K : k = BC : AC = 2 : \sqrt{2}. \text{ 3 V. 1 Gev.} \\ \text{dus } 2C : k = 1 : \sqrt{2}. \end{array}$$

XXXVII. VOORSTEL.

Alle regelmaatige Prismas, Pijramiden en Kegels zo geplaatst zijnde, dat derzelver asfen evenwijdig met den loop des strooms liggen, is de kracht des regthoekigen schoks tegen de grondvlakte tot die des schuinen schoks tegen de oppervlakte als de Radius tot de sinus van den hoek, die de rigting der vloeistof met de oppervlakte maakt.

⊙ Bewijs. Fig. 50. Van het Prisma AEB

is $AC + BC : AB = BC : BD = \text{Rad.} : \sin. \angle BCD$
 $BF = BF$

$$\square AE + \square BE : \square ABEG = \text{Rad.} : \sin. \angle BCD.$$

Fig. 49. Vanden Kegel is $BC : BD = \text{Rad.} : \sin. \angle BAC$
 met $\frac{1}{2}$ omt. AFEB vermenigvuldigd

$$\text{is } AFBE C : \odot AB = \text{Rad.} : \sin. \angle BAC.$$

Op dezelfde wijze wordt dit ook van de Pijramiden bewezen, te weten: dat in alle deeze ligchaamen de vlakken tot elkander zijn in de omgekeerde reden van de Sinusfen der hoeken die de rigting van de vloeistof met de vlakken maakt: dus staan de kragten tot elkander in de regte reden van gemelde Sinusfen (35 V. 6 Gev.) dat is, de kragt des regthoekigen schoks tegen de grondvlakte is tot die des schuinen schoks tegen de oppervlakte als de Rad. tot de sinus van den hoek, die de rigting der vloeistof met de oppervlakte maakt.

XXXVIII. V O O R S T E L.

De kragt des schoks eener vloeistof tegen de oppervlakte eener Globe staat tot die welke tegen het grondvlak van derzelver omgeschreeven Cijlinder uitgeoefend wordt als 2 : 3.

Bewijs. Fig. 51. Zo GI de ruimte zij die de vloeistof in een' bepaalden tijd doorloopt, en dus evenredig aan de snelheid, of aan de kragt die de vloeistof regthoekig tegen het punt G uitoeffent, zal GH de schuine kragt tegen het punt H van den omtrek zijn; want OH de raaklijn van 't punt H zijnde, is $\angle OHG = \angle GCH$,

$\angle GCH$, de hoek die de rigting der vloeistof met het punt H maakt: derhalven CH of $GI : GH = \text{Rad.} : \sin. \angle OHG$, dus GH de schuine kragt tegen het punt H. Op dezelfde wijs is KL de schuine kragt tegen het punt L, en NK die tegen het punt P. Derhalven is de som van alle Sinussen in 't quadrant OCD de gansche kragt tegen den omtrek OHD ; terwijl $OC \times CD = OCDE$ de gansche kragt tegen de lijn OC is. Daar nu door de omwenteling van het quadrant OCD eene halve Globe, en door die van 't $OCDE$ een Cijlinder wordt beschreeven, zal de som van al de Sinussen uit de oppervlakte der halve Globe getrokken, en de halve Globe uitmaakende, evenredig zijn aan de grootheid der schuine kragt tegen derzelver oppervlakte; en de som van al de lijnen CD , NK enz. die de inhoud der Cijlinder uitmaaken, zal aan de reghoekige kragt tegen de Cijlinder evenredig zijn. Daar nu de inhoud eener halve Globe staat tot die haarer omgeschreeven Cijlinder als 2 : 3, moet dus de schuine kragt die de vloeistof tegen de oppervlakte der Globe oeffent staan tot die, met welke zij tegen het grondvlak der Cijlinder aanbotst, als 2 : 3.

V I J F D E H O O F D D E E L.

Over de daadelijke Botzing eener onbepaalde vloeistof tegen ligchaamen, die in dezelve bewoogen worden.

XXXIX. V O O R S T E L.

De kragten des schoks tegen gelijke vlakken zijn tot elkander als de vierkanten der snelheden.

K 5.

Be-

154 WATERLOOPKUNDE.

Bewijs. I. Omtrent den regthoekigen schok tegen platte vlakken.

Volgens de eerste en tweede proef van Bosfuit Tafel VII. werd een regthoekig Parallelepipedum langs de lengte van 50 voet in 43,70 halve seconden bewoogen door middel van een gewigt van 12 halve ponden; terwijl hetzelfde door 16 halve ponden dezelfde lengte in 38,37 halve seconden doorliep.

Vermits nu, als een ligchaam dezelfde lengte in verschillende tijden gelijkmatig doorloopt, de snelheden in de omgekeerde reden der tijden zijn, is

$$T : t = s : S. \text{ I. B. 14 V. 2. Gev.}$$

$$\text{en } T^2 : t^2 = s^2 : S^2$$

$$s^2 : S^2 = k : K. \quad 3 \text{ V.}$$

$$\text{dus } T^2 : t^2 = k : K$$

$$\text{en } 38,37 : 43,70 = 12 : K$$

of $K = 15,56$ halve ponden, 't welk iets minder dan 16 is.

II. Omtrent den schuinen schok tegen platte vlakken.

Volgens de vijfde en zesde proef van Bosfuit Tafel VII. werd het Parallelepipedum voorzien van een driehoekig voorsteven, wiens grondzijde 1 voet en hoogte 2 voet was, en ter diepte van 1 voet ingezonken. Hetzelfde werd bewoogen langs de lengte van 50 voet in 30,80 halve seconden door middel van een gewigt van 12 halve ponden; terwijl hetzelfde door 16 halve ponden dezelfde lengte in 27,25 halve seconden doorliep.

Dus

$$\text{Dus } 27,25 : 30,80 = 12 : x$$

en $x = 15,33$ halve ponden.

III. Omtrent den schok tegen ronde vlakken.

Volgens de agtentwintigste en negentwintigste proef van Bosjut Tafel VII. werd een Parallelepipedum van 6 voet 1 duim lengte, en 19 duim 8 lijn breedte, voorzien met een ronden voorsteven, met een gewigt van 12 halve ponden in 44,00 halve seconden, en met 16 halve ponden in 38,50 halve seconden langs de lengte van 50 voet bewoogen.

$$\text{Dus } 44,00 : 38,50 = 16 : x$$

en $x = 12,25$ halve ponden.

XL. VOORSTEL.

Met groote snelheden vermeedert echter de weêrstand in wat grooter reden dan de vierkanten der snelheden.

Bewijs. Dewijl het water, dat zich voor het ligchaam bevindt, zo ras niet kan wegwijken als het ligchaam bewoogen wordt, moet 'er voor hetzelfde eene ophooging van vloeistof gebooren worden, die des te grooter is naar maate het ligchaam met grooter snelheid bewoogen wordt: dus wordt de geschokte oppervlakte grooter en de kragt des schoks daardoor vermeedert. De vergelijking van elk vijftal proeven in de derde Colom van Tafel VII, toont duidelijk hoe zeer de ophooging van 't water met de vermeedering van deszelfs snelheid vergroot.

Hier.

Hierbij komt nog dat het water aan de agterzijde van het ligchaam beneden het waterpas daalt, waardoor hetzelfde tegen den weêrstand van vooren des te minder tegendrukking heeft; hetwelk dus de kragt des schoks nog meer vergroot.

XLI. V O O R S T E L.

Met gelijke snelheden zijn de kragten des schoks tegen verschillende vlakken in reden van de grootheid deezer vlakken.

Bewijs. I. Als de vlakken even diep ingezonken zijn.

Volgens de twaalfde proef van Bosfut werd een Parallelepipedum, zijnde 6 voet lang, 2 voet breed en 1 voet diep in 't water, bewoogen door een gewigt van 40 halve ponden in 34,80 halve seconden door de lengte van 50 voet. Derhalven is deszelfs snelheid even groot als in de derde proef, in welke het ligchaam dezelfde lengte in 34,75 halve seconden afliep, door een gewigt van 20 halve ponden.

Daar nu de breedte van het eerste Parallelepipedum 2 voet, en die van het tweede 1 voet was, zijn hunne oppervlaktens tot elkander als 2 : 1.

$$\text{Derhalven } 2 : 1 = K : k = 40 : 20.$$

II. Als de vlakken tot verschillende dieptens zijn ingezonken.

Volgens de negentiende en vierentwintigste proef van Bosfut werd een Parallelepipedum, wiens breedte was 19 duim 8 lijn, en lengte 6 voet 1 duim, en 12 duim 5 lijn diep in 't water, bewoogen door een gewigt van 20 halve ponden langs de lengte van 50 voet in

46,05

46,05 halve seconden; terwijl hetzelfde 15 duim 10 lijn diep zijnde, in 46,50 halve seconden langs dezelfde lengte door een gewigt van 24 halve ponden bevoogen werd.

Dus zijn hier de geschokte vlakken tot elkander als 12 duim $5\frac{1}{2}$ lijn : 15 duim 10 lijn = 1 : 1,27.

Derhalven is $1 : 1,27 = 20 : x$

en $x = 25,40$ halve ponden.

hetwelk slegs 1,4 half pond meer is dan volgens de Ondervinding.

I. Gevolg. Uit vergelijking van de Theorie met de ondervinding volgt echter, dat de weêrstanden van vlakken, tot gelijke diepte ingezonken zijnde, in een wat grooter reden dan de grootheid der vlakken vermeerderen.

Omdat hoe grooter de breedte van een vlak is, des te grooter wordt de ophooging van 't water voor 't vlak, wijl de deelen zo gemakkelijk niet kunnen wegwijken; en dus wordt daar door de weêrstand vermeerderd. Als men de vier eerste proeven van Bosfut van Tafel VII. vergelijkt met die van 9 tot 13, ontdekt men dat de ophooging tegen het vlak van 3 voet breedte onder gelijke snelheid bestendig grooter is dan tegen dat van 1 voet, hetwelk de weêrstand dus ook grooter doet zijn.

Hetzelve is ook blijkbaar uit de verloopene tijden, die voor het breede vlak in wat grooter reden dan de kragten zijn. Men vindt dus bij voorbeeld in de tweede en elfde proef dat, met eene genoegzaame gelijke snelheid

158 WATERLOOPKUNDE.

heid van 38 halve seconden de ophooging tegen het vlak van 1 voet breedte is 16 lijn, en tegen dat van 2 voet is 36 lijn. Echter is de tijd van 38,80 halve seconden in de elfde proef iets meer dan de tijd van 38,37 halve seconden in de vierde proef; niet tegenstaande de eene kragt 32 juist het dubbeld is van de andere 16.

II. Gevolg. Uit dezelfde vergelijking van de Theorie met de Ondervinding volgt ook dat, als gelijke vlakken tot verschillende diepte ingezonken zijn, de weêrstanden integendeel in een wat kleiner reden dan de grootheid der ingedompelde vlakken vermeerderen.

Wijl door de diepere inzinking het gestopte water beter kan wegwijken, waardoor de ophooging bij 't dieper ingezonken vlak minder is dan bij 't andere. Hetzelfde blijkt ook uit het voorgaande voorbeeld, waarin de weêrstand 1,4 halve pond minder is volgens de Ondervinding dan, overeenkomstig de grootheid der vlakken, volgens de Theorie vereischt wordt.

III. Gevolg. Dus moeten de ligchaamen, die geheel in de vloeistof gedompeld zijn minder weêrstand ondervinden dan die, welken slegts ten deele zijn ingezonken, de gefchokte vlakken en snelheden gelijk zijnde.

XLII. VOORSTEL.

De kragt der Botzing eener onbepaalde vloeistof tegen een ligchaam, dat zich in dezelve beweegt, is genoeg-

noegzaam gelijk aan 't gewigt eener Colom vloeistofs, die tot grondvlak de geschokte oppervlakte heeft, en tot hoogte die welke met de snelheid der vloeistof overeenkomstig is.

Bewijs. In de elfde proef van Tafel VII. vindt men dat een Parallelepipedium, wiens voorvlak 2 voet breed en 1 voet diep in 't water was, met een kragt van 32 halven of 16 heele ponden bewoogen werd door de lengte van 50 voet in 38,80 halve of 19,4 geheele seconden.

Nu is $S = \sqrt{2HZ}$. I. B. 27 V.

$$\text{derhalven } \frac{S^2}{2Z} = H.$$

Dat is, de hoogte overeenkomstig de snelheid is gelijk aan het vierkant der snelheid door de dubbele zwaartekragt gedeeld.

$$\text{Derhalven } \frac{50}{19,4} = 2,58 = S.$$

$$\text{en } \frac{6,65640}{60,4} = \frac{S^2}{2Z} = 1,1025 = H.$$

De geschokte oppervlakte nu was 2 voet breed, en 1 voet diep onder water: derhalven is de kragt des schoks $= 1,1025 \times 2 \times 70 (*) = 15,435$ of $15\frac{3}{4}$ ponden; hetwelk slegts $\frac{1}{2}$ pond met de ondervinding verschild.

I. Aan-

(*) Een Cubicq voet waters volgens de Parijsche maat weegt 70 ponden.

I. Aanmerking. In deeze berekening der volstrekte kragt van botzing zoude nog in aanmerking behooren genoomen te worden de weêrstand der lugt, de wrijving der vloeistof en de ongelijke hoogte van 't water voor en agter het ligchaam. Dan de twee eersten zijn zo gering in vergelijking van de kragt des schoks, dat zij in geene aanmerking komen. En ten opzichte van de verschillende hoogte van 't water voor en agter het vlak, merkt Bosfut aan: dat, als men stelt dat de daaling van 't water agter het vlak de $\frac{2}{3}$ is van derzelver rijzing voor 't vlak, dat is, dat de ophooging tegen het midden van 't vlak het $\frac{1}{3}$ gedeelte van de waargenoomene ophooging is, zo dat de geschokte oppervlakte daar mede vergroot wordt; dan de berekende kragt der Botzing zeer na met de Ondervinding overeenstemt.

II. Aanmerking. Als de ligchaamen zich in naauwe Canaalen beweegen, zal het verschil tuschen de Theorie en de gevonde kragt der Botzing grooter zijn: vermits hier 't water noch ter zijde, noch onder het ligchaam kunnende wegwijken, den weêrstand zeer veel vermeerdert.

XLIII. V O O R S T E L .

De volstrekte kragt eenes schuinen schoks is volgens de Theorie minder dan dezelve door de Ondervinding ontdekt wordt.

Bewijs. Volgens de elfde en dertiende proef van Tafel VII. ontving het Parallelepipedum, ter diepte van 1 voet ingezonken zijnde, den regthoekigen schok op deszelfs vierkant voorsteven van 2 voet breedte, wordende door een gewigt van 32 halve ponden in 38.80 hal-

halve feconden langs de lengte van 50 voet bewoogen; terwijl hetzelfde voorzien zijnde van eenen driehoekigen voorſteven, wiens hoogte 2,5 voet en grondvlak 2 voet was, langs dezelfde lengte in 36,62 halve feconden door het gewigt van 16 halve ponden bewoogen werd.

De ſnelheden hier ongelijk zijnde, laat S de ſnelheid des regthoekigen ſchoks $K = 32$ halve ponden, en s die van den ſchuinen ſchok C zijn, dan is Fig. 48.

$$K : C = 4 AC^2 \times S^2 : BC^2 \times s^2. \quad 24 \text{ V.}$$

$$\text{en } S^2 : s^2 = t^2 : T^2. \text{ I. B. 14 V. 2 Gev.}$$

$$\text{dus } K : C = 4 AC^2 \times t^2 : BC^2 \times T^2.$$

BC nu = 2 voet, en AD = 2,5 voet zijnde, is AC = 2,7 voet.

$$\text{derhalven } K : C = 4 \times 2,7^2 \times 36,62^2 : 2^2 \times 38,80^2$$

$$\text{en } C = 12,44 \text{ halve ponden.}$$

I. Gevolg. Daar de overeenkomst tusſchen de kragten van Botzing dezelfde is voor alle vlakken als tusſchen de vierkanten der ſnelheden, moet de afwijking der Theorie van de Ondervinding voor den ſchuinen ſchok daaruit gebooren worden, dat dezelfde kragten niet in dezelfde reden zijn als de vierkanten van de ſinusſen der hoeken van Botzing.

II. Gevolg. Dus zal de afwijking ook des te grooter zijn, naar maate de rigting des ſchoks van de regthoekige rigting meerder afwijking heeft.

XLIV. VOORSTEL.

De volstrekte kracht des schoks tegen ronde vlakken wordt daarentegen volgens de Theorie grooter gevonden dan zij bij de Ondervinding ontdekt wordt.

Bewijs. Volgens de tweeëntwintigste proef van Tafel VII. werd een Parallelepipedum, wiens lengte was 6 voet 1 duim, breedte 19 duim 8 lijn, en ter diepte van 12 duim 5½ lijn in 't water gezonken, geschoot tegen deszelfs platten vierkanten voorsteven, en doorliep de lengte van 50 voet in 35,18 halve seconden door een gewigt van 35 halve ponden; terwijl hetzelfde volgens de dertigste proef van een ronden voorsteven voorzien en tot gelijke diepte ingezonken zijnde, dezelfde lengte door een gewigt van 20 halve ponden in 35,40 halve seconden doorliep.

Dewijl nu dezelfde lengte in denzelfden tijd van 35 halve seconden doorloopen wordt, zijn de snelheden gelijk, en de kragten zijn tot elkander als 35 : 20 of 3 : 1½, daar dezelve volgens 't 22ste Voorstel zijn moesten als 3 : 2.

ZESDE HOOFDDEEL.

Over de Botzing der Golven.

I. B E P A A L I N G.

Eene Golf is eene hoeveelheid waters, die zich boven de Oppervlakte in eene schuine rigting verheft, en vervolgens in eene schuine rigting tot dezelfde diepte weder nederdaalt.

II. B E P A A L I N G.

De hoogte der Golf is de loodlijn, die uit derzelver hoogste punt op de oppervlakte van 't water valt. De lengte is de afstand die 't laagste punt der holte tot het toppunt heeft. En derzelver breedte is de uitgestrektheid op welke de Golf rust.

XLV. V O O R S T E L.

De Golven beweegeu zich met eene gelijkmaatige beweeging.

Bewijs. Fig. 56. Het water door eenige kragt aangezét zijnde tot dat hetzelfde van de oppervlakte A tot het punt B geklommen is, daalt door deszelfs zwaarte in eene gelijke schuine rigting weder neder, en verkrijgt daar door het vermogen om het onderliggende water weder tot dezelfde hoogte D op te persen.

E/1

het-

hetwelk dan met gelijke kracht neder daalt en het onderliggende op dezelfde wijs en met dezelfde kracht doet rijzen. Derhalven moeten de rijzing en daaling gelijktijdig geschieden, en de breedten der Golven AC, CE, EG in gelijke tijden doorloopen worden.

XLVI. V O O R S T E L.

De beweging eener Golf is overeenkomstig met de schommelende beweging, die het water in eene omgebooge pijp heeft.

Bewijs. Fig. 54. Als men onderstelt dat het water in de pijp ADEG in rust zijnde, en dus eene waterpasse vlakte maakende, door zekere oorzaak genoodzaakt wordt van I tot F te daalen, en dus van B tot A te rijzen, dan wordt de Colom CDEF door het gewigt van de Colom AC gedrukt, zo dat het water dan in F weder rijzen en in A daalen moet. Het water weder tot B gedaald en tot I geklommen zijnde, zou weder in evenwigt en in rust moeten zijn, had hetzelfde door den val langs AB niet eene snelheid verkreegen om nog tot gelijke hoogte IG te klimmen, en dus ook aan de andere zijde tot C te daalen. Deze meerdere hoogte FG boven het oppervlak van het water aan de andere zijde in C doet derhalven op nieuws het water daalen, en tot A in denzelfden tijd, in welken hetzelfde te vooren tot G geteezen was, weder klimmen: derhalven ontstaat er eene beurtlingsche rijzing en daaling in gelijke tijden, overeenkomstig met de beweging eener Golf.

I. Gevolg. De kracht die de schommelende beweging veroorzaakt staat tot het gewigt der geheele

water-Colom als de daaling van 't water tot de lengte der Colom. Of (*) $g : G = AC : BDEI$.

Want het water wordt in de pijp bewoogen door het verschil der gewigten van het water in de beide armen, dat is, door het gewigt der Colom AC: dus is de kragt, die de schommelende beweeging voortbrengt, gelijk aan 't gewigt der water-Colom AC, die tot het gewigt der geheele Colom staat als AC tot BDEI: derhalven is $g : G = AC : BDEI$.

II. Gevolg. Dus geschieden de schommelende bewegingen in de pijp in gelijke tijden.

Want $g : G = AC : BDEI$ zijnde, en deeze laatste lengte steeds dezelfde blijvende, is de kragt, die de schommelende beweeging voortbrengt, steeds evenredig aan de doorgeloopene lengtens.

XLVII. VOORSTEL.

Het water volbrengt haare schommelende beweging in denzelfden tijd, in welken een slinger, wiens lengte aan de halve lengte der water-Colom gelijk is, zijne slingeringen volbrengt.

Bewijs. Fig. 54. en 55. Laat de lengte des slingers OP gelijk aan de halve lengte der water-Colom BDEI zijn, en de halve boog der slingering, die dezelve door-

(*) g duidt aan de kragt die de schommelende beweeging veroorzaakt, en G het gewigt der geheele water Colom.

doorloopt, gelijk aan de halve hoogte AC, die de water-Colom daalt: dan is

$$\begin{aligned} g:G &= AC:BDEI = AB:\frac{1}{2}BDEI = PQ:OP \\ \text{enk:K} &= PQ:AQ = PQ:OP. I. B. 52 V, \\ \hline \text{dus } g:k &= G:K. \end{aligned}$$

Derhalven wordt het water en de slinger door gelijke kragt bewoogen, en moeten dus hunne bewegingen in gelijken tijd verrigten.

Gevolg. Wijl kleine Cirkelboogen met den Roltrek overeenkomen, is dit ook op dezelve toepasfelijk.

XLVIII. VOORSTEL.

Een Golf doorloopt haare breedte in denzelfden tijd dat een slinger, die tweemaal de lengte der Golf heeft, eenmaal slingert.

Bewijs. Fig. 54. en 55. Daar de beweging der Golf overeenkomstig is met de schommelende beweging van 't water in een pijp, die in denzelfden tijd geschiedt in welken een slinger, welkers lengte gelijk aan de halve water-Colom is, zijne slingeringen volbrengt, moet ook de beweging der Golf overeenkomen met die eenes slingers, welke de halve lengte der Golf AB heeft; want AB is de lengte der Colom waters die in beweging is, en die dus overeenkomt met de water-Colom BDEI in de pijp. Derhalven zullen de bovenste deelen der Golf van B tot in C daalen in den tijd dat gemelde slinger ééne slingering doet, en in eene tweede slingering zullen zij weder tot D rijzen: dus geschieden 'er twee slingeringen in den tijd van

van ééne golving. Derhalven moet een slinger, die in den tijd van ééne golving maar ééne slingering zou doen, viermaal langer zijn, en dus gelijk aan tweemaal de lengte van de Golf.

Gevolg. De slinger is dus het middel waar door de kracht der Golven bekend wordt.

Want door den slinger, die aan tweemaal de lengte der Golf, gelijk is, wordt de tijd bekend in welken eene Golf haare breedte afloopt, die weder uit haare lengte en hoogte gevonden wordt. De tijd derhalven bekend zijnde, vindt men hierdoor de snelheid met welke de Golf haare breedte afloopt; en uit deeze snelheid de hoogte die met dezelve overeenkomstig is: welke hoogte met de geschokte oppervlakte en soortelijke zwaarte van 't water vermenigvuldigd, de grootheid des schoks geeft.

I. Aanmerking. Het is echter duidelijk dat deeze berekening geene juiste overeenkomst met de waare kracht der Golven hebben kan, maar slegts eene naderende bepaaling tot dezelve is: vermits in de Theorie de beweeging eener Golf met de schommelende beweging van 't water in eene pijp volmaakt overeenkomstig ondersteld is; hetwelk echter geen plaats heeft, vermits de waterdeelen in de pijp zich in eene regte lijn en die der golf zich in eene kromme lijn bewegen.

II. Aanmerking. De Heer Silber Schlag heeft daarom eenen anderen weg ter bepaaling van de kracht der Golven ingeslaagen. De kracht, zegt hij, die een Golf tot eene bepaalde hoogte verheft, is gelijk aan de drukking van eene hoeveelheid waters, welke

dezelfde grondvlakte en hoogte heeft als de Golf. De drukking nu die het vlak, op welk zulk eene hoeveelheid waters rust, ondergaat is gelijk aan die vlakte vermenigvuldigd met de hoogte van 't water boven dezelve: derhalven moet de kragt, die de Golf opheft, gelijk zijn aan de kragt der drukking van de hoeveelheid waters die de Golf uitmaakt.

E I N D E.



T H E O R I E
V A N D E
B O T Z I N G
D E R
VLOEISTOFFEN,
AFGELEID UIT DE
P R O E V E N
V A N D E N
R I D D E R D U B U A T.

THE UNIVERSITY OF CHICAGO

LIBRARY

1961

THE UNIVERSITY OF CHICAGO

EERSTE HOOFDDEEL,

*Over de veltrekte betzende kracht eener stroomende
vloeistof tegen een rustend ligchaam, in de-
zelfde gedompeld.*

I. VOORSTEL.

Indien eene bepaalde hoeveelheid vloeistofs, binnen vaste wanden of in eene onbepaalde vloeistof bevat zijnde, met eene bepaalde snelheid bewoogen wordt, zal de drukking, die zij te voren tegen de wanden of vloeistof oeffende, verminderd worden door die welke uit haare beweging voortkomt.

Bewijs. Volgens de proefneeming van Buat werd eene verticaale buis van 18 duimen middenlijn, en welke aan 't onderste einde horizontaal was omgebogen op 13 duimen lengte, onder het water gedompeld 15 duimen beneden derzelver oppervlakte, en met eene snelheid van 59,2 duimen per seconde zijdwaards bewoogen: en de vloeistof daalde in de verticaale pijp 8 lijn beneden het oppervlak des strooms, welke hoogte omtrent met de snelheid van 59,2 duim overeenkomstig is (*).

II. VOOR-

(*) Buat Principes d'Hydraulique Tom. II. §. 473.

172 WATERLOOPKUNDE.

II. VOORSTEL.

Een stroom loopt sneller rondom een hinderpaal dan daar zij een vrijen loop heeft.

Bewijs. Dit bevestigt de dagelijkse Ondervinding.

III. VOORSTEL.

De kracht des schoks van 't water is ongelijk op verschillende punten van dezelfde vlakke, en vermindert van 't middenpunt naar den omtrek.

Bewijs. De Vloeistof tegen het vlak aanstroomende, wordt in derzelver beweging gestuit, neemt eene andere rigting aan, en beweegt zich evenwijdig langs het vlak: deze beweging nu wordt sneller naar mate deze vloeistof de randen van het vlak nadert (2 V.) vereenigende zich daar met die deelen, welken reeds een loop eenigen afstand van 't vlak begonnen zijn af te wijken. Derhalven wordt de snelheid der beweging tegen het vlak vermindert door de beweging langs het vlak, en de drukking, die uit den schok ontstaat, neemt af overeenkomstig de snelheid met welke de vloeistof zich evenwijdig aan het vlak beweegt (1 V.). Deze snelheid nu van 't midden naar den omtrek van het vlak toenemende, is de vermindering van de kracht des schoks, en dus de schok zelfs ongelijk op verschillende punten van dezelfde vlakke.

Dit voorstel werd door de proeven van Buat op deze wijze bevestigd (*). Hij nam een doos ter breedte

van

(*) Buat l. c. §. 442.

WATERLOOPKUNDE. 178

van 12 duimen, hoogte 14 duimen en ter dikte van 4 duimen, welke door middel van een stok, langs welke zij op en neder schoof in 't water kon vastgezet worden. Het vlak van vooren had 13 openingen, elk van 6 lijn diameter, geplaatst op die wijze als in Fig. 51. verbeeld is. Deze doos nu werd in een stroom geplaatst, zo dat de bodem 8 duim 4 lijn beneden het oppervlak van 't water was, en de snelheid des strooms op de diepte van 't gat g, 42,1 duim per seconde bevonden werd. Het water nu moest in 'deze doos boven het oppervlak des strooms opklimmen, om evenwigt tegen den schok te maaken; doch bij de waarnemingen bleek het dat de hoogtens, tot welken hetzelfde klom, verschillend waren, naar maate men verschillende gaten opende.

Het gat g in 't midden alleen geopend

zijnde, was de hoogte 3 duim 4 lijn.

Eén of beide, f, h, ter zijden het

middenste 2 duim 5 lijn.

Eén of beide, i, k, onder het mid-

denste 3 duim 5 lijn.

Het middenste gat m in de onderste rij. 2 duim 1 lijn.

De gaten op de hoeken l en n . . . 1 duim 6 lijn.

IV. V O O R S T E L.

De kragt des schoks vermindert niet alleen naar den omtrek, maar wordt zelfs op zeekeren afstand nul en aan den omtrek negatief.

Bewijs. (*) Dezelfde waarneemer nam eene vierkante doos,

(*) Buat §. 449.

doos, welker zijden 1 vierkante voet groot en bijna 4 lijn dik waren, en plaatste boven aan een pijp om de water-Colom, die met den schok evenwigt zou maaken, af te meeten. Hij doorboorde het vlak van vooren met 5 gaten, gelijk in Fig. 53. te zien is: a in 't midden, b in 't midden tusschen a en den rand AB, c op 10 lijn afstand van AB, d dicht tegen den rand, en e in den hoek.

De doos werd 9 duim onder het oppervlak eenes strooms geplaatst, die 36 duim snelheid per seconde had. De hoogte der water-Colom, die met den schok evenwigt maakte, was

als a alleen geopend werd	23,8 lijn.
b alleen geopend zijnde	27,8 lijn.
c alleen geopend zijnde	20,8 lijn.
d alleen geopend zijnde	—5,5 lijn.
e alleen geopend zijnde	—8,6 lijn.
en allen te gelijk geopend zijnde	17,0 lijn.

Gevolg. Hieruit volgt dat de snelheid, met welke het water langs het vlak glijdt, aan den rand grooter zijn moet dan die, met welke hetzelfde tegen het vlak aanbotst.

V. V O O R S T E L.

De verschillende lengte der ligchaamen heeft geen invloed op de kragt des schoks.

Bewijs. (*) De doos, die met 5 gaten voorzien was;
werd

(*) Buat §. 454. en volgende.

WATERLOOPKUNDE. 175

werd nu met 625 gaten (de eersten toegestopt zijnde) doorboord, zo dat 'er 25 op eene rij waren, en vervolgens aan den stroom blootgesteld zijnde, en al de gaten geopend hebbende, was de hoogte, die met den schok evenredig was. 28,3 lijn.

Deeze doos voor een Cubus van 1 voet geplaatst zijnde, was de hoogte der Colom 29,2 lijn.

Dezelfde doos geplaatst voor het grondvlak van een Parallelepipedum, die 3 voet lengte en 1 vierkante voet grondvlak had, was de hoogte der Colom 28,4 lijn.

I. Aanmerking. Volgens andere proefneemingen van Buat zou de verschillende lengte der ligchaamen eenen aanmerkelijken invloed op de Negative drukking hebben; doch hij meent reden te hebben om dit verschil aan de moeijelijkheid der waarneeming van de Negative drukking toe te schrijven.

II. Aanmerking. Niet tegenstaande het vlak van waarneeming met 625 gaten doorboord was, kan men echter de gevonde drukking tegen hetzelfde niet aanmerken als de waare middenbaare drukking tegen een geheel vlak; nadien de openingen zo klein waren, dat ze nog geen $\frac{1}{5}$ gedeelte van de geheele uitgebreidheid uitmaakten; echter kan men dezelve gemakkelijk uit de gevonde drukking afleiden.

VI. VOORSTEL.

De hoogte, die overeenkomstig is met de kracht des schoks tegen het vlak van een Prismatisch ligchaam, is gelijk aan 1,186 maal de hoogte, die overeenkomstig is met de snelheid des strooms.

Be-

Bewijs. Daar volgens de proeven van 't vierde Voorstel is gebleeken dat de Colom der drukking 20,8 lijn was op eenen afstand van 10 lijn van den rand, en — 5,5 tegen den rand aan, volgt dat het punt waar de drukking 0 is omtrent op eenen afstand van 2 lijn van den rand zijn zou. Vermits nu het vlak van 625 gaten i vierkante voet groot was, en rondom eene ruimte van 3 lijn aan den rand was gelaten, welke niet doorboord was, maakt deeze ruimte het $\frac{1}{2}$ gedeelte van 't vlak uit. Derhalven zou men de hoogte der Colom $\frac{1}{2}$ gedeelte moeten verminderen, zo de drukking aan den rand zelfs 0 geweest was; doch daar die reeds negatief was, moet de vermindering iets grooter zijn en kan dus op $\frac{1}{5}$ gedeelte gerekend worden. Bijgevolg wordt de Colom der drukking tegen het vlak van 625 gaten van 28,4 lijn (5 V.) vermindert op 25,5 lijn, om de middenbare drukking tegen het geheele vlak te hebben. De hoogte die met de snelheid van 36 duim per seconde overeenkomt is 21,5 lijn, dus

$$\text{is } (*) : H : h = 25,5 : 21,5$$

$$\text{of } H : h = 1,186 : 1$$

$$\text{derhalven } H = 1,186 h \text{ (†).}$$

Aanmerking. Dit wordt ook juist overeenkomstig bevonden met een doos van 81 gaten, tegen welke de kragt des schoks gelijk was aan de drukking eener water-Colom van 30,8 lijn.

I. BE-

(*) H duidt aan de hoogte overeenkomstig den schok, en h die welke met de snelheid overeenkomt.

(†) In dit en volgende Voorstellen is de Franse maat gebruikt.

I. B E P A A L I N G.

De Rijzing der vloeistof is de ophooging van dezelfde boven het waterpas tegen het vlak aan, als de vloeistof of het vlak of beide tot elkander bewoogen worden.

VII. V O O R S T E L.

Met gelijke snelheid van stroom en gelijke ingedompelde deelen van twee vlakken wordt de Rijzing grooter naar maate de oppervlakte breeder is.

Bewijs. De Rijzing van 't water boven derzelver oppervlakte wordt veroorzaakt door dat het vlak de beweeging der waterdeelen sluit, waardoor dezelve gedwongen worden om langs het vlak weg te glijden; doch daar dit zo oogenblikkelijk niet geschieden kan, worden de waterdeelen tegen het vlak opgehoogd: naar maate nu het vlak breeder is, wordt het wegwijken der waterdeelen des te moeilijker, en dus moet de Rijzing des te grooter zijn.

Gevolg. Dus moet in deeze onderstelling de weerstand in grooter reden dan de oppervlaktens aangroeien.

Want de Rijzing der vloeistof vermeerderd de grootte der geschokte oppervlakte, en de snelheid des strooms blijft daarentegen dezelfde.

VIII. V O O R S T E L.

Met gelijke snelheid van stroom en gelijke breedte
M der

178 WATERLOOPKUNDE.

der vlakken is de Rijzing der vloeistof evenredig aan de diepte der ingedompelde deelen.

Bewijs. Vermits de gestuite waterdeelen des te gemakkelijker kunnen wegwijken, hoe dieper het vlak ingedompeld is.

Gevolg. Dus is hier de weêrstand in minder reden dan de grootheid der geschokte oppervlaktens.

II. B E P A A L I N G.

De Negative drukking is de daaling van 't water beneden derzelver oppervlakte, of de vermindering van drukking die agter het vlak bij de botzing plaats heeft.

IX. V O O R S T E L.

Een ligchaam, tegen welk eene vloeistof met eenige snelheid aanstroomt, heeft van agteren eene Negative drukking.

Bewijs. De vloeistof tegen een ligchaam aanbotzende, en ter zijde de hinderpaal met grooter snelheid loopende dan daar 't een' vrijen loop heeft (2 V.) verspreidt zich van het voor-vlak van 't ligchaam in afwijkende rigtingen, doch wordt vervolgens door de omringende vloeistof gestuit, en haare rigting verandert, zo dat haare deelen eerst eene evenwijdige beweging verkrijgen, en vervolgens zich agter het ligchaam werpen en aldaar zamenkomen. Door deeze tot elkander naderende beweging agter het vlak neemen zij de daar agter liggende vloeistof met zich, en maaken daar door

door haare oppervlakte laagere dan die anders zijn, zou, wanneer de vloeistof in rust was.

X. V O O R S T E L.

De Negative drukking agter een vlak vermindert van den omtrek naar 't middenpunt.

Bewijs. (*) De Negative drukking wordt gevonden

van het vlak met 5 gaten.	15,0 lijn.
van het vlak met 625 gaten.	13,1 lijn.
van het vlak met 81 gaten.	12,2 lijn.

Vermits nu het vlak met 5-gaten zijne openingen naar evenredigheid meer naar den rand had dan dat van 625, en ook te gelijk grooter Negative drukking; daarentegen het vlak van 81 gaten minder openingen naar den rand dan het tweede en ook minder Negative drukking: is de Negative drukking grooter aan den omtrek dan aan 't middenpunt, en dezelve vermindert dus van den omtrek naar 't middenpunt.

I. Gevolg. Dus is de vermindering der Negative drukking agter het vlak in de tegengestelde orde van de vermindering der drukking voor het vlak.

II. Gevolg. Om derhalven de voltrakte Negative drukking tegen het vlak van 625 gaten te hebben, moet de gevonde Colom der Negative drukking nog iets vermeerderd worden.

Dit

(*) Buat §. 462.

Dit wordt ook door Baat op $\frac{1}{16}$ gedeelte geseekend, zo als in 't 6 Voorstel.

XI. VOORSTEL.

De verschillende lengte der ligchaamen vermindert aanmerkelijk de Negative drukking.

Bewijs. Indien het ligchaam kort is, kunnen de deelen der vloeistof, zich van vooren van elkander verwijderende, met eene genoegzaame snelheid zich agter het ligchaam werpen en daar zamenkomen; doch zo het ligchaam lang is, verliezen zij te veel van hunne snelheid, door hunne werking op de omringende vloeistof langs de zijden des ligchaams (*).

Bij proefneeming werd ontdekt dat de doorboorde doos met 625 gaten aan den stroom blootgesteld zijnde, zo dat de gaten zich van agteren bevonden, derzelver Negative drukking gelijk was aan 13,1 lijn.

De doos agter de Cubus van 1 voet geplaatst zijnde. 5,3 lijn.

En agter het Prisma van 3 voet. 3,0 lijn.

I. Gevolg. Op dat derhalven de Negative drukkingen gelijk zijn, moeten de lengtens der ligchaamen betrekking hebben tot het voor-vlak, dat is, dat zij evenredig zijn aan den vierkants wortel van 't voor-vlak.

II. Ge

(*) Baat §. 462.

II. Gevolg. In dit geval zijn derhalven de weêrstanden en dus ook de kragten des schoks evenredig aan de oppervlaktens.

XII. VOORSTEL.

De hoogte, die overeenkomstig is met de Negative drukking tegen een zeer dun vlak, is gelijk aan 0,67 maal de hoogte overeenkomstig de snelheid der vloeistof; tegen een Cubus = 0,271 maal de hoogte der snelheid; en de hoogte der Negative drukking tegen een Prisma gelijk aan 0,153 maal de hoogte der snelheid.

Bewijs. De Negative drukkingen, in 't 11 Voorstel opgegeeven, met $\frac{1}{16}$ vermeerderd zijnde (10 V. 2 Gev.) wordt de hoogte, die met de middenbaare Negative drukking tegen een vlak overeenkomt, gelijk aan 14,41 lijn; tegen een Cubus van 1 voet gelijk aan 5,83 lijn; en tegen een Prisma, wiens lengte driemaal zo groot is als 't grondvlak, gelijk aan 3,3 lijn. De hoogte h overeenkomstig de snelheid des strooms van 36 duim, per seconde, is weder 21 $\frac{1}{2}$ lijn: derhalven

$$H' : h = 14,41 : 21,5$$

$$\text{of } H' : h = 0,67 : 1$$

dus $H' = 0,67 \cdot h$ voor een zeer dun vlak.

$$H' : h = 5,83 : 21,5$$

$$\text{of } H' : h = 0,271 : 1$$

dus $H' = 0,271 \cdot h$ voor de Cubus van 1 voet.

$$\text{En } H' : h = 3,3 : 21,5$$

$$\text{of } H' : h = 0,153 : 1$$

dus $H' = 0,153 \cdot h$ voor 't gemelde Prisma.

Gevolg. Dus is de betrekking tusſchen de hoogte der Negative drukking en die der ſnelheid van de vloeistof voor een zeer dun vlak gelijk aan 0,67; voor een Cubus van 1 voet gelijk aan 0,271; en voor een Prisma, wiens lengte gelijk driemaal de zijde van 't grondvlak is, gelijk aan 0,153.

XIII. V O O R S T E L.

De betrekking tusſchen de hoogte der Negative drukking en die der ſnelheid voor andere ligchaamen te vinden.

Oploſing. De betrekkingen tusſchen de hoogte der Negative drukking en die der ſnelheid ſchijnen tot elkan- der te zijn in de omgekeerde reden van de Logarith- mus der betrekking tusſchen de lengte L van 't lig- chaam en den vierkants wortel van 't grondvlak O , dat is, in de omgekeerde reden van de Logarithmus $\frac{L}{\sqrt{O}}$, mits men 'er een grootheid, meerder dan de eenheid, bijvoege, opdat de Logarithmus nooit 0 zou worden; vermits anders de Negative drukking oneindig zou zijn.

$\frac{L}{\sqrt{O}}$ is $= 0$ voor 't dunne vlak, $\frac{L}{\sqrt{O}} = 1$ voor de Cu-

bus en $\frac{L}{\sqrt{O}} = 3$ voor het Prisma: hierbij de groot- heid 1,42 gevoegd en de Logarithmen van deeze ſom- men genomen hebbende, zal men vinden 0,152, 0,383, 0,645, welken genoegzaam in de omgekeerde reden der bovengemelde betrekkingen zijn.

Om

WATERLOOPKUNDE. 183

Om dus bij voorbeeld de hoogte der Negative drukking te vinden voor een Prisma van 6 voet lengte en 1 vierkante voet grondvlakte, de snelheid der vloeistof dezelfde zijnde.

$$\frac{L}{\sqrt{O}} = 6$$

1,42 het vaste getal.

7,42, wiens Logarithmus = 0,87.

0,87 : 0,152 = 0,67 : x = 0,117.

Derhalven is $H' = 0,117 h$ voor een Prisma van 6 voet lengte en 1 voet grondvlakte.

Aanmerking. Hetgeen omtrent de Negative drukkingen van ingedompelde ligchaamen gezegd is, moet voor die, welken slegts ten deele ingedompeld zijn, ook plaats hebben, offchoon dezelve voor deeze laatste nog grooter en onregelmaatiger schijnen.

XIV. VOORSTEL.

Een ligchaam onbeweeglijk gehouden wordende in eene vloeistof, die door derzelver helling eene stroomende beweging heeft, wordt aangezet door eene versnellende kragt, welke gelijk is aan die van de hoeveelheid vloeistofs, die door 't ligchaam verplaatst wordt, vermenigvuldigd met de grootheid der helling.

Bewijs. De hoeveelheid vloeistofs, die door 't ligchaam verplaatst wordt, werd te voren tot beweging aangezet door eene betrekkelijke zwaartekragt die aan de grootheid der helling evenredig was, gelijk dit in de hellende vlakken is gebleeken: daar nu het ligchaam

de plaats der vloeistof inneemt, moet hetzelfde ook door gelijke kracht tot beweging aangezet worden.

Gevolg. Deze versnellende kracht vermeerderd dus de grootheid des schoks, zo de vloeistof tegen een rustend ligchaam aanstroomt.

XV. V O O R S T E L.

De kracht des schoks, met welke eene vloeistof met eene bepaalde snelheid tegen een plat vlak of tegen de oppervlakte van een Prisma aanbotst, is gelijk aan de som der hoogtens van de drukking en Negative drukking met de grootheid van 't vlak en de digtheid der vloeistof vermenigvuldigd; bij 't welk dan nog de versnellende kracht uit de helling der vloeistof moet bijgevoegd worden. Of (*) $K = OS (H + H') + k$.

Bewijs. De kracht des schoks is niet alleen evenredig aan de hoogte der drukking van vooren, die uit den onmiddellijken aanslag van 't water voorkomt; maar zij is ook evenredig aan de hoogte der Negative drukking; want de drukking van agteren Negatief zijnde, dat is, het water agter het vlak laager staande dan voor hetzelfde, heeft het ligchaam van agteren des te minder tegendrukking om met de drukking van vooren

(*) K duidt aan de kracht des schoks, O de grootte van 't vlak, S de soortelijke zwaarte der vloeistof, H en H' de hoogtens die met de drukking van vooren en met de Negative drukking van agteren overeenkomstig zijn, en k de versnellende kracht die uit de helling der vloeistof voorkomt.

ren evenwigt te maaken: derhalven zal de beweeging des ligchaams daar door des te sneller zijn, en de uitwerking des schoks vermeerderd worden. Dus is $K = OS \times (H + H') + k$.

Gevolg. Dus wordt de drukking tegen een zeer dun vlak $= OS h (1,253)$; tegen een Cubus van 1 voet $= OS h (1,457)$; en tegen een Prisma, wiens lengte driemaal zo groot is als de vierkants wortel der geschokte oppervlakte $= (1,339) OS h$. (6 en 12 V.).

I. Aanmerking. De wrijving is hier zo gering, dat het onnodig is dezelve in aanmerking te brengen, vooral zo de lengtens der ligchaamen in geen grooter reden aangroeien dan de vierkants wortels der grondvlakken.

II. Aanmerking. Deeze uit de ondervinding afgeleide Theorie vindt Buat met dezelve zeer wel overeenkomstig (*). Een vlak van 1 voet in 't vierkant 15 duim onder de oppervlakte van 't water geplaatst zijnde, dat met een snelheid van 36 duim per seconde tegen het vlak aanliep, werd de kracht des schoks bevonden $= 19,455$ pond; tegen een Cubus van 1 voet $= 15,222$ pond; tegen een Prisma van 3 voet lengte en 1 voet grondvlakte $= 13,875$ pond; en tegen een Prisma van gelijke grondvlakte, maar 6 voet lengte $= 14,27$ pond.

Het water, in welke deeze waarneemingen geschiede, had eene breedte van 13 voet op 3 voet 9 duim diende.

Wan-

(*) Buat §. 484.

186 WATERLOOPKUNDE.

Wanneer men nu de berekening in 't werk stelt, wordt

$$O = 1 \text{ voet, } S = 70 \text{ pond en } h = 21,5 \text{ lijn:}$$

dus $K = (1,253) OSh = 19,34 \text{ pond voor 't dunne vlak.}$

$$K = (1,457) OSh = 15,29 \text{ pond voor de Cubus.}$$

en $K = (1,339) OSh = 13,96 \text{ pond voor 't eerste Prisma.}$

Doch de Cubus en 't Prisma hadden nog versnellende krachten, wegens de helling van 't Canaal, welke

$$= \frac{1}{1883} \text{ was, dus is}$$

$$k = \frac{1}{1883} \times 70 \text{ pond} = 0,037 \text{ pond voor de Cubus.}$$

$$\text{en } k = \frac{1}{1883} \times 210 \text{ pond} = 0,1115 \text{ pond voor 't Prisma.}$$

14 V.

Deeze grootheden bij de voorgaanden gevoegd zijnde (14 V. Gev.) wordt

$$K = (1,457) OSh + k = 15,307 \text{ pond voor de Cubus.}$$

$$\text{en } K = (1,339) OSh + k = 14,0715 \text{ pond voor 't Prisma;}$$

hetwelk met de ondervinding zeer na overeenkomt.

Wat nu het Prisma van 6 voet lengte betreft; hiervan is $H' = 0,117$ (13 V.) derhalven is de kracht des

$$\text{schoks} = OS(H + H') + k = (1,303) OSh + \frac{1}{1883} \times$$

$$420 = 13,81 \text{ pond, welke met die der ondervinding } 0,46 \text{ pond verschilt.}$$

T W E E

TWEEDE HOOFDDEEL.

Over de volstrekte botsende kracht eener rustende vloeistof tegen een bewegend ligchaam, in dezelve gedompeld.

XVI. VOORSTEL.

Als 't ligchaam zich beweegt, blijft de kracht des schoks tegen hetzelfde altijd stellig, en vermindert zo aanmerkelijk niet van 't middenpunt naar den omtrek, als wanneer de vloeistof in beweeging is.

Bewijs. Als een ligchaam door eene rustende vloeistof bewoogen wordt, dan worden derzelve deelen gemakkelijker van elkander gescheiden, dan wanneer de vloeistof met eene bepaalde snelheid tegen een rustend ligchaam aanbotst. Derhalven moet de vloeistof in 't eerste geval op een' veel verder' afstand beginnen af te wijken, en minder weerstand bieden aan eenige beweeging, voor welke zij onverschillig is: bijgevolg moet ook de snelheid, waarmede zij anders langs het vlak wegwijkt, ook minder zijn, en de kracht des schoks daar door ook grooter evenwigt hebben, dan in 't geval dat de vloeistof zich beweegt.

Dit werd door Buat bij proefneemingen bevonden; want in de agtste Tafel, tiende proef, is de hoogte overeenkomstig de kracht des schoks tegen het onderste gat aan den omtrek van 't vlak met 5 gaten, met een snelheid van 40,14 duim nog 8,5 lijn; daar dezelve volgens de proef.

proefneeming in 't 4de Voorstel vermeld, reeds — 5,5
lijn was.

XVII. VOORSTEL.

De krachten des schoks tegen geheel ingedompelde
ligchaamen zijn tot elkander als de vierkanten der
snelheden.

- . Bewijs. In de agtste Tafel, veertiende proef, is de hoog-
te der water-Colom, die met de kracht des schoks
evenwigt maakt 29 lijn, als 't ligchaam zich beweegt
met eene snelheid van 41,52 duim; en volgens de zes-
tiende proef de snelheid 51,74 duim zijnde, moet de
kracht des schoks evenwigt maaken met een Colom van
45 lijn.

$$\text{Derhalven } 41,52^2 : 51,74^2 = 29 : x$$

$$\text{dus } x = 45,03.$$

Gevolg. Zo echter de snelheden minder dan 3 voet
zijn, schijnen de drukkingen in grooter reden dan
de vierkanten der snelheden te zijn.

In de agtste Tafel, dertiende proef, vindt men de kracht
des schoks evenwigtig met een Colom van 12 lijn, als
't ligchaam eene snelheid van 25,63 duim heeft.

$$\text{Derhalven } 41,52^2 : 25,63^2 = 29 : x$$

$$\text{dus } x = 11,05 \text{ in plaats van } 12 \text{ lijn.}$$

XVIII. VOOR-

XVIII. VOORSTEL.

De hoogte overeenkomstig de kracht des schoks is genoegzaam gelijk aan de hoogte overeenkomstig de snelheid van 't ligchaam.

Bewijs. Men vindt in de agtste Tafel, dertiende proef, de hoogte der drukking tegen het vlak van 625 gaten = 10,89 lijn, en die der snelheid = 12 lijn, dus is 't verschil slegts 1,11 lijn; in de veertiende proef bedraagt het verschil maar 0,43 lijn; in de vijftiende proef 0,57 lijn; en eindelijk in de zestiende proef 0,63 lijn.

Gevolg. Dus is de betrekking tusfchen de hoogte des schoks en snelheid gelijk 1. Of $H = h$.

XIX. VOORSTEL.

Als een ligchaam door eene rustende vloeistof bewoogen wordt, moet 'er ook agter hetzelfde eene Negative drukking geboren worden.

Bewijs. De waterdeelen, die op de beweeging van het ligchaam zich reeds op eenen verre afstand verdeelen en van elkander afwijken, trachten zich in alle rigtingen te verspreiden; doch door de traagheid der omringende vloeistof worden zij afgestuit en komen agter het ligchaam zamen, voerende de vloeistof, die zich agter het ligchaam bevindt, met zich, en maaken dus eene Negative drukking.

XX. VOORSTEL.

De Negative drukkingen vermeerderen een weinig van

van het middenpunt naar den omtrek; zo als de drukkingen voor het vlak.

Bewijs. In de zesde Colom van de negende Tafel zien men dat de middenbaare betrekking der hoogtens van drukking en snelheid is 0,476 voor de opening aan den rand; terwijl die voor de opening in 't midden van 't vlak, zelfs nog met minder snelheid, is 0,516: derhalven de betrekking tusfchen de hoogte der drukking en snelheid voor de opening aan den rand minder zijnde, is de hoogte der drukking en dus de kragt des fchoks aan den rand ook minder dan in 't midden: en de Negative drukking vermindert van 't middenpunt naar den omtrek.

Gevolg. Derhalven gefchiedt hier de vermindering der Negative drukkingen juist in de tegengestelde orde, dan wanneer de vloeistof zich beweegt.

XXI. VOORSTEL.

De betrekking tusfchen de hoogtens der drukking en snelheid vermeerdert als de snelheid van 't ligchaam vermeerdert wordt.

Bewijs. In de eerste proef, Tafel IX. is de snelheid 33,54 duim, de betrekking 0,483 duim.

In de derde proef, Tafel IX. is de snelheid 44,11 duim; de betrekking 0,516 duim.

In de vijfde proef, Tafel IX. is de snelheid 55,89 duim; de betrekking 0,580 duim.

Gevolg. Derhalven moet de weêrftand der ligchaamen, en dus de kragt des fchoks in grooter reden dan

dan de vierkanten der snelheden toeneemen, als deze laatste aanmerkelijk zijn.

XXII. VOORSTEL.

De betrekking tusfchen de hoogte der Negative rukking en die der snelheid voor elke opgegevene snelheid van 't ligchaam te vinden.

Oplossing. Uit vergelijking van verscheidene proeven heeft Buat deze volgende wet afgeleid: dat, wanneer de betrekkingen tusfchen de snelheden der vloeistof en de standvastige snelheid van 2,2 duim, aangroeien in eene meetkundige reden, dan de betrekkingen tusfchen de hoogtens der drukking en snelheid der vloeistof in eene rekenkundige reden vermeerderen, dat is, dat zij de Logarithmen zijn van de eersten. Vervolgens neemt hij uit de negende Tafel aan dat de betrekking der hoogtens van drukking en snelheid voor 32 duim snelheid per seconde is 0,4, en voor 46 duim 0,46, en vindt daaruit volgens de gemelde wet dat de betrekking der hoogtens voor een snelheid van 55 duim is 0,5. Uit welk laatste hij dan een' gemakkelijker' regel aflegt om dezelve voor andere snelheden te vinden. Zij dus S eene onbepaalde snelheid, dan is:

$$\text{Log. } \frac{55}{2,2} : \text{Log. } \frac{S}{2,2} = 0,5 : x$$

$$\text{of } 10 \text{ Log. } \frac{55}{2,2} : \text{Log. } \frac{S}{2,2} = 5 : x$$

$$\text{dus } x = \frac{5 \text{ L. } \frac{S}{2,2}}{10 \text{ L. } \frac{55}{2,2}} = \frac{\text{L. } \frac{S}{2,2}}{2 \text{ L. } \frac{55}{2,2}} = \frac{\text{L. } \frac{S}{2,2}}{2,8}.$$

Om

193 WATERLOOPKUNDE.

Om dan bij voorbeeld de hoogte der Negative drukking te vinden voor eene snelheid van 36 duim per seconde,

$$\frac{L. \frac{S}{2,2}}{2,8} = \frac{L. \frac{36}{2,2}}{2,8} = \frac{1,2139}{2,8} = 0,433$$

Derhalven is de Negative drukking $H' = 0,433 h$.

I. Gevolg. Dus is ook de Negative drukking minder als het vlak zich beweegt dan wanneer de vloeistof tegen het vlak aanborst.

II. Gevolg. De hoogte der Negative drukking voor een vlak $= 0,433 h$ zijnde, is die voor een Cubus van 1 voet $= 0,172 h$, en voor het Prisma van 3 voet lengte en 1 voet grondvlakte $= 0,102 h$.

XXIII. VOORSTEL.

De kracht des schoks, die een vloeistof ondergaat, als de vloeistof zich beweegt, staat tot die welke het vlak lijdt, als het vlak bewoogen wordt gelijk 13 : 10.

Bewijs. Als het ligchaam zich beweegt in eene rustende vloeistof, komt de versnellende kracht uit de helling der vloeistof voortkomende, in geen aanmerking: derhalven is de kracht des schoks, de snelheid als voren 36 duim zijnde,

of $K = (1,433) OSh = 14,94$ pond voor een dun vlak

$K = (1,172) OSh = 12,22$ pond voor de Cubus.

en $K = (1,102) OSh = 11,49$ pond voor 't Prisma. 18
en 21 V. 2 Gev.

Dus

WATERLOOPKUNDE. 193

Dus is (*) $K : k = 19,34 : 14,94 = 13 : 10$.
(15 V. 2 Aanm.).

volg. Deeze betrekking vermindert echter naar naate de ligchaamen zijn.

nt $D : d = 15,307 : 12,22 = 12,5 : 10$ voor de Cubus.
en $D : d = 14,07 : 11,49 = 12,2 : 10$ voor 't Prisma.
(15 V. 2 Aanm.).

Aanmerking. Het is, zegt derhalven Buat, niet te verwonderen dat verscheidene Schrijvers, die proeven omtrent den schok van 't water ingesteld hebben, zulke verschillende uitkomsten hebben gekreegen na de verschillende lengte der ligchaamen, en vooral naar naate de vloeistof of het ligchaam zich bewoog. Het is zelfs tot hiertoe eene vaste Grondstelling geweest dat de kracht, die vereischt werd om een ligchaam onbeweeglijk te houden in eene stroomende vloeistof, even groot was als die, welke nodig was om een ligchaam met gelijke snelheid door eene rustende vloeistof te doen beweegen: zo dat hetzelfde zo algemeen was aangenoomen dat men nimmer nodig geoordeeld heeft zulks met proeven te bevestigen.

(*) K is de kracht des schoks als de vloeistof zich beweegt, de kracht als 't ligchaam bewoogen wordt.

E E R S T E T A F E L.

Behelzende de uitgeloopde hoeveelheid waters uit vaten
van verschillende hoogtens en openingen.

Getal der Proeven.	Bestendige hoogte van 't water boven elke opening gelijk aan 11 voet 3 duim 10 lijn zijnde.	Getal van Cubic duimen waters die in 1' uitloopen.
1	Door eene Cirkelronde opening van 6 lijn diameter.	2311
2	Door eene Cirkelronde opening van 1 duim diameter.	9281
3	Door eene Cirkelronde opening van 2 duim diameter.	37203
4	Door eene regthoekige opening van 1 duim lang en 3 lijn breed.	2933
5	Door eene vierkante opening van 1 duim de zijde.	11817
6	Door eene vierkante opening van 2 duim de zijde.	47361
Getal der Proeven.	Bestendige hoogte van 't water boven elke opening gelijk aan 9 voet zijnde.	Getal van Cubic duimen waters die in 1' uitloopen.
7	Door eene Cirkelronde opening van 6 lijn diameter.	2018
8	Door eene Cirkelronde opening van 1 duim diameter.	8135
Getal der Proeven.	Bestendige hoogte van 't water boven elke opening gelijk aan 4 voet zijnde.	Getal van Cubic duimen waters die in 1' uitloopen.
9	Door een Cirkelronde opening van 6 lijn diameter.	1353
10	Door eene Cirkelronde opening van 1 duim diameter.	3436

T W E E D E T A F E L.

Behelzende de grootte der middenlijn van de zaamgetrokken Ader, benevens derzelve afstand van de opening.

Hoogte van 't water boven de opening.	Grootte der opening.	Middenlijn der zaamgetrokken Ader.	Afstand der zaamentrekking beneden de opening.
11 voet 8 duim 10 lijn.	Ronde opening van 1 duim middenlijn.	9 $\frac{4}{5}$ lijn.	6 à 7 lijn.
	Ronde opening van 2 duim middenlijn.	19 $\frac{1}{2}$ lijn.	12 à 13 lijn.
	Ronde opening van 3 duim middenlijn.	29 $\frac{1}{4}$ lijn.	18 lijn.
	Vierkante openingen van 1 duim middenlijn.	9 $\frac{4}{5}$ lijn.	7 lijn.
9 voet.	Ronde opening van 6 lijn middenlijn.	4 $\frac{2}{3}$ lijn.	4 à 5 lijn.
	Ronde opening van 1 duim middenlijn.	9 $\frac{1}{2}$ lijn.	6 à 7 lijn.
4 voet.	Ronde opening van 1 duim middenlijn.	4 $\frac{2}{3}$ lijn.	4 à 5 $\frac{1}{2}$ lijn.
	Ronde opening van 6 lijn middenlijn.	9 $\frac{1}{2}$ lijn.	6 à 7 lijn.

DERDE TAFEL.

Behelzende eene vergelijking tusſchen de berekende en
uitgeloopde hoeveelheid waters uit vaten van
verschillende hoogtens.

Hoogte van 't water bo- ven de ope- ning.	Berekende hoe- veelheid in i' door eene ronde opening van 1 duim middenlijn.	Uitgeloopde hoe- veelheid in i' door eene ronde opening van 1 duim middenlijn.	Betrekking tus- ſchen de beree- kende en uitge- loopene hoeveel- heden.
1 voet.	4381 Cub. dm.	2722 Cub. dm.	0,62133
2	6196	3846	0,62073
3	7589	4710	0,62064
4	8763	5436	0,62034
5	9797	6075	0,62010
6	10732	6634	0,62000
7	11592	7183	0,61965
8	12392	7672	0,61911
9	13144	8135	0,61892
10	13855	8574	0,61883
11	14530	8990	0,61873
12	15180	9384	0,61819
13	15797	9764	0,61810
14	16393	10130	0,61795
15	16968	10472	0,61716

VIERDE TAFEL.

Behelzende de uitgeloopde hoeveelheid waters uit vaten
voorzien met pijpen van verschillende openin-
gen en lengte.

Getal der Proeven.	Hoogte van 't water in 't vat boven de bovenste opening der pijp welker middenlijn 1 duim is.	Verskillende lengtens der pijpen uitgedrukt in lijnen.	Getal van Cubicq duimen waters die in 1' uitloopen.
1	11 voet 8 duim	48 } Het water vol uit	12274
2	10 lijn.	24 } de pijp loopende.	12188
3		18 }	12168
4		18. Het water de wanden der pijp niet volgende.	9282

Getal der Proeven.	Hoogte van 't water in 't vat boven de opening der uitloop.	Verskillende Middenlijnen der pijpen uitgedrukt in lijnen.	Getal van Cubicq duimen waters die in 1' uitloopen.
5	552 lijn.	6 } Het water vol uit	1689
6		10 } de pijp loopende.	4703
7		6 } Het water de wanden der pijp niet	1293
8		10 } volgende.	3598
9	288 lijn.	6 } Het water vol uit	1222
10		10 } de pijp loopende.	3402
11		6 } Het water de wanden der pijp niet	935
12		10 } volgende.	2603

VIJFDE TAFEL.

Behelzende eene vergelijking tusfchen de berekende en
uitgeloope hoeveelheid waters uit vaten van verschildende
hoogtens met een pijp voorzien.

Hoogte van 't water boven de opening.	Berekende hoeveelheid in 1' door eene pijp van 1 duim middenlijn.	Uitgeloope hoeveelheid in 1' door eene pijp van 1 duim middenlijn en 2 duim lengte.	Betrekking tusfchen de berekende en uitgeloopene hoeveelheden.
1	4381 Cub. dm.	3539 Cub. dm.	0,81781
2	6196	5002	0,80729
3	7589	6126	0,80724
4	8763	7070	0,80681
5	9797	7900	0,80638
6	10732	8654	0,80638
7	11592	9340	0,80573
8	12392	9975	0,80496
9	13144	10579	0,80485
10	13855	11151	0,80483
11	14530	11693	0,80477
12	15180	12205	0,80403
13	15797	12699	0,80390
14	16393	13177	0,80382
15	16968	13620	0,80270

ZESDE TAFEL.

Behelzende de uitloop van 't water, waargenomen door
Poleni, uit vaten voorzien met pijpen van ver-
schillende gedaante.

Hoogte van 't wa- ter boven de ope- ning.	Gedaante der pijpen.	Lengte der pijpen.	Midden- lijn aan de zijde van 't vat.	Midden- lijn aan 't uitwendige eind der pijp.	Uitgelo- pen water in 1' in Cubicq duim.
256 lijn.	Opening - - - - -	- - -	26 lijn.	- - - -	15077
	Cijlinder - pijp.	91 lijn.	26	- - - -	23434
	1ste Kegelformige - pijp.	92	33	26 lijn.	24758
	2de Kegelformige pijp	92	42	26	24619
	3de Kegelformige - pijp	92	60	26	24315
	4de Kegelformige - pijp.	92	118	26	23687

ZEVENDE TAFEL.

Behelzende de kracht des schoks eener vloeistof tegen
verschillende vlakken.

De gedaante van 't lichaam is een	Getal der Proeven.	Ophooging van 't water in 't midden van 't vlak.	Verloope tijd om 50 voet door teloopen in halve se- conden.	Beweegen- de gewigten volgens de Ondervin- ding in hal- ve ponden.	Beweegen- de gewigten volgens de Bereke- ning in hal- ve ponden.
Parallelepipedum , lang 4 voet, breed 1 voet. Het voor- steven een regthoek breed 1 voet en 1 voet diep in 't wa- ter.	1 2 3 4	21 lijn. 26 34 †	43,70 38,37 34,75 32,16	12 16 20 24	12,57 16,00 19,88 23,21
Het voorsteven een driehoek , wiens grondzij 1 voet en hoogte 2 voet is, en 1 voet diep in 't water.	5 6 7 8	29 36 38 39	30,80 27,25 24,50 23,40	12 16 20 24	12,52 16,00 19,80 21,70

De gedaante van 't ligchaam is een	Tetal der Proeven.	Ophooging van 't water in 't midden van 't vlak.	Verloope tijd om 50 voet door reloopen in halve se- conden.	Beweegen- de gewig- ten volgens de Onder- vinding in halve pon- den.	Beweegen- de gewig- ten volgens de Bereke- ning in hal- ve ponden.
Parallelepipedum, lang 4 voet, breed 2 voet. Het voor- steven een rech- thoek, breed 2 voet en 1 voet diep in 't water.	9 10 11 12	18 lijn. 25 36 37	30,11 44,54 38,80 34,80	16 24 32 40	18,97 24,00 31,63 39,31
Het voorsteven een driehoek, wiens grondzij 2 voet en hoogte 30 duim en 1 voet diep in 't water.	13 14 15 16 17	29 33 38 45 52	36,61 33,40 30,81 28,62 27,00	16 20 24 28 32	16,64 20,00 23,51 27,23 30,60
Parallelepipedum, lang 6 $\frac{1}{2}$ voet, breed 19 duim 8 $\frac{1}{2}$ lijn. Het voorsteven een driehoek, wiens grondzij 19 duim 8 lijn, hoogte 9 duim 9 $\frac{1}{2}$ lijn en 12 duim 5 $\frac{1}{2}$ lijn diep in 't water.	18 19 20 21 22	15 18 20 $\frac{1}{2}$ 26 32 $\frac{1}{2}$	52,00 46,05 42,07 37,25 35,18	16 20 24 30 35	15,68 20,00 23,97 30,57 34,28
Het voorsteven een driehoek, wiens grondzij 19 duim 8 lijn in hoogte en 15 duim 10 lijn diep in 't water.	23 24 25 26 27	15 18 24 33 39	50,75 46,50 41,00 36,50 33,69	20 24 32 40 48	20,88 24,88 32,00 40,38 47,89
Parallelepipedum, lang 6 voet 4 im, breed 19 duim 8 $\frac{1}{2}$ lijn met een rond voor- steven, diep 12 duim 5 $\frac{1}{2}$ lijn in 't water.	28 29 30 31	20 26 32 38	44,00 38,50 35,40 32,69	12 16 20 24	12,55 16,00 18,93 22,20

A C H T.

ACHTSTE TAFEL.

Behelzende de drukkingen tegen een plat vlak, dat in een stilstaand water bewoogen wordt, volgens de waarneemingen van Buat.

Getal der Proeven.	Snelheid van 't ligchaam in duimen.	Hoogte overeenkomstig de snelheid in lijnen.	Hoogte overeenkomstig de drukking in lijnen.	Betrekking tusschen deze hoogtens.	Gemiddelde Betrekking.
--------------------	-------------------------------------	----------------------------------------------	----------------------------------------------	------------------------------------	------------------------

Drukking tegen eene opening in 't midden van een dun vlak.

1	34,32	19,52	21	1,075 }	1,092
2	34,40	19,81	22	1,110 }	
3	36,36	21,91	24	1,098 }	1,085
4	37,43	23,22	25	1,076 }	
5	48,72	39,34	42	1,067 }	1,058
6	49,12	39,99	42	1,050 }	
7	51,00	42,11	45	1,044 }	1,044
8	54,00	48,29	50	1,035 }	1,037
9	54,90	50,00	52	1,040 }	

Drukking tegen eene opening aan den Rand van 't vlak.

10	40,14	26,67	8,5	0,319 }	
11	56,00	51,97	16,5	0,317 }	0,318
12	59,20	58,09	18,5	0,318 }	

Drukking tegen een vlak met 625 openingen.

13	25,63	10,89	12	1,102 }	1,102
14	41,52	28,57	29	1,015 }	1,015
15	50,60	42,43	43	1,013 }	1,0135
16	51,74	44,37	45	1,014 }	

NEGENDE TAFEL.

Behelzende de Negative drukkingen aan de agterzijde van het ligchaam, dat in de vloeistof bewoogen wordt.

Getal der Proeven.	Snelheid van 't ligchaam in duimen.	Hoogte overeenkomstig de snelheid in lijnen.	Hoogte overeenkomstig de drukking in lijnen.	Betrekking tusschen deze hoogtens.	Gemiddelde betrekking.
--------------------	-------------------------------------	----------------------------------------------	----------------------------------------------	------------------------------------	------------------------

Negative drukking tegen de opening in 't midden van 't vlak.

1	33,52	18,62	9,0	0,483	0,483
2	34,32	19,52	9,5	0,486	0,486
3	44,11	32,24	16,5	0,516	0,516
4	54,90	50,00	29,0	0,580	0,580
5	55,89	51,77	30,0	0,579	

Negative drukking tegen de opening aan den Rand van 't vlak.

6	49,83	41,15	20,0	0,486	0,476
7	52,13	45,04	21,0	0,466	

Negative drukking tegen een vlak met 625 openingen.

8	29,4	14,31	6,0	0,419	0,411
9	34,6	19,84	8,0	0,403	
10	45,4	34,16	16,0	0,468	0,468

D R U K F O U T E N .

Bl. 10. reg. 9. S : s = T : t lees S : s = t : T. — Bl. 15. reg. 4. van onderen AD lees AE — Bl. 17. laatste reg. hoek van schuinheld, lees sinus van den hoek enz. — Bl. 20. reg. 20 en 21. A o lees AO — Bl. 21. reg. 4. van onderen tijden, lees quadraten der tijden — Bl. 22. reg. 3. van onderen $\sqrt{2L}$ lees $\sqrt{2LZ}$ — Bl. 31. reg. 12 $P \times Q$ lees $P \times o$ — Bl. 33. reg. 5. $\frac{1}{2}DR$ lees $\frac{1}{2}AF$ — Bl. 35. reg. 8. $Z = \frac{z \times AB}{AC}$ lees $z = \frac{Z \times AB}{AC}$ — Bl. 39. reg. 8. $Z : z$ lees $z : z$ — Bl. 41. reg. 10. Fig. 14. lees Fig. 18. — reg. 5. van onderen Fig. 15. lees Fig. 19. — Bl. 43. reg. 7. Fig. 16. lees Fig. 20. — reg. 11. aan CE lees aan CF — Bl. 44. 46, 47, 48. lees overal Fig. 21. — Bl. 46. reg. 11. PF lees Ps — Bl. 56. reg. 10. vertraagd lees verfneld — reg. 13. als CS lees als CA — reg. 15. dan CS lees dan BC — Bl. 57. reg. 2. sD lees sF — Bl. 62. laatste reg. CE lees CD — reg. 14. dubbelde hoek lees sinus van den dubbelden hoek — Bl. 63. $\frac{1}{2}AE$ lees $\frac{1}{4}AE$ — Bl. 67. reg. 8. Fig. 30. lees Fig. 29. — Bl. 72. reg. 6. $B = \frac{A(V+\bar{v})}{B}$ lees $B = \frac{A(V+\bar{v})}{A+B}$ — Bl. 74. reg. 5 en 3. van onderen $\frac{2AV+2B\bar{v}}{A+B}$ lees $\frac{2AV+2A\bar{v}}{A+B}$ — Bl. 76. reg. 4. $\frac{2AV-B\bar{v}+Bv}{A+B}$ lees $\frac{2AV-B\bar{v}+A\bar{v}}{A+B}$ — Bl. 77. reg. 11. Fig. 31. lees Fig. 30. — Bl. 78. reg. 7. Fig. 32. lees Fig. 31. — Bl. 80. reg. 16. veerkrachtig lees veerkrachteloos — Bl. 81. laatste reg. I. B. 2 Bep. lees II. B. 1 Bep. — Bl. 90. reg. 9. van onderen A o lees AO — reg. 7. $AO \times Od = \square AD$ lees $AO \times Ob = \square OD$ — reg. 2. door Bf lees door Mf — Bl. 96. reg. 4. EF lees EH — Bl.

D R U K F O U T E N .

*Bl. 105. reg. 3. $S \times ab + AB$ lees $S \times ab \times AB$ — reg. 4. $s + cd + CD$ lees $s \times cd \times CD$ — *Bl. 112. reg. 12. Fig. 43. lees Fig. 42. — Bl. 113. reg. 11. $S = s$ lees $S = \text{S}$ — reg. 12. en $S^2 : s^2$ lees en $\text{S}^2 : s^2$ — reg. 13. $S^2 = s^2$ of $S = S$ lees $S^2 = \text{S}^2$ of $S = \text{S}$ — *Bl. 123. reg. 10. van onderen uit den rol lees uit den val — Bl. 126. reg. 2. van onderen. tweede gevolg lees eerste gevolg. — Bl. 129. reg. 13. Tafel I. lees Tafel II. — Bl. 140. reg. 2. van onderen in wiens lees en wiens. — Bl. 152. reg. 6 en 8. fin. $\angle BAC$ lees fin. $\angle BCD$ — *Bl. 153. reg. 7 tot 11. moet voor O gelezen worden B — Bl. 161. reg. 10. 24 V. lees 36 V. — Bl. 162. reg. 2. van onderen 22 V. lees 38 V.****

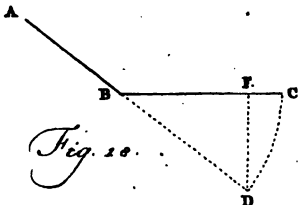
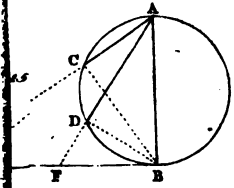
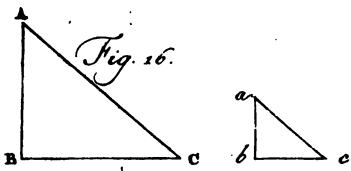
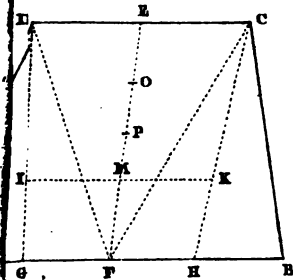
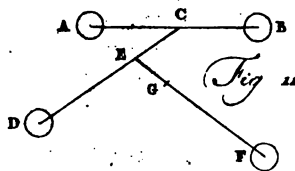
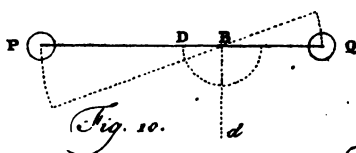
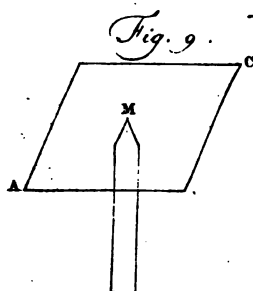
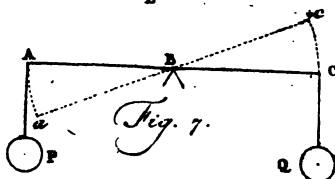
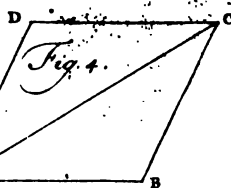
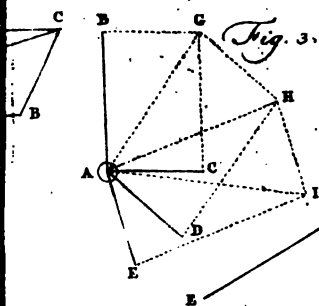


Fig. 20.

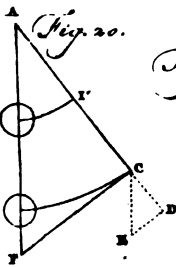


Fig. 23.

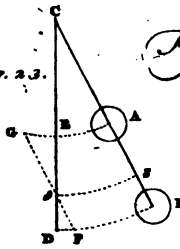


Fig. 22.

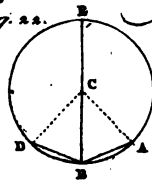


Fig. 24.

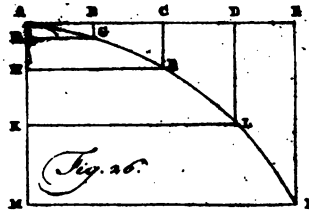
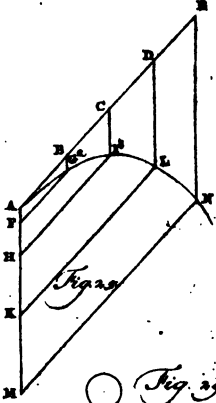


Fig. 26.



Fig. 29.



Fig. 28.

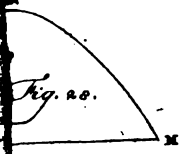


Fig. 30.

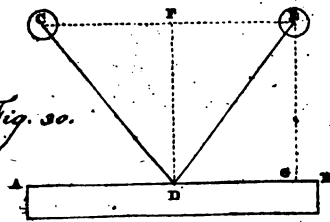


Fig. 32.

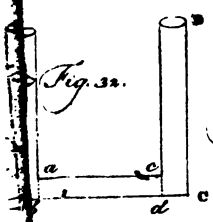
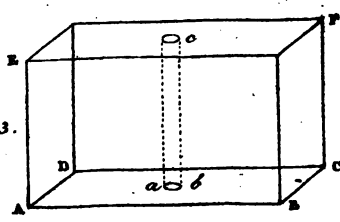


Fig. 33.









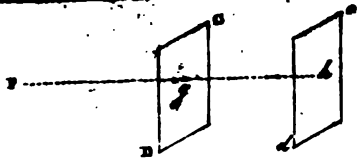


Fig. 40.

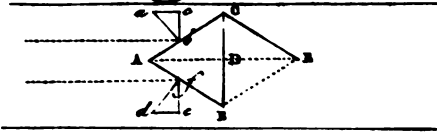


Fig. 52.

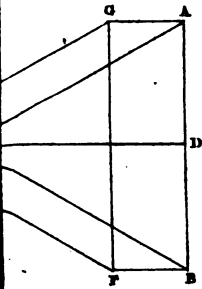
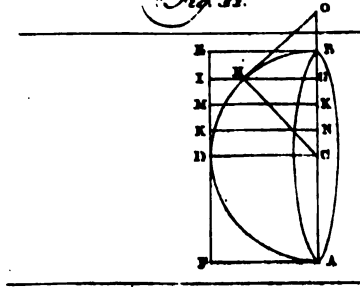


Fig. 54.

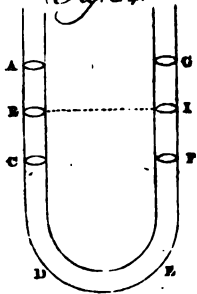
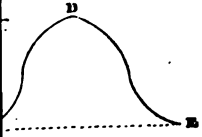
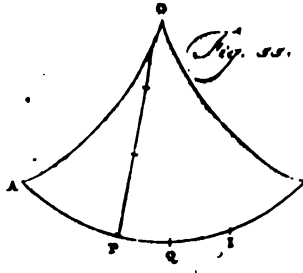
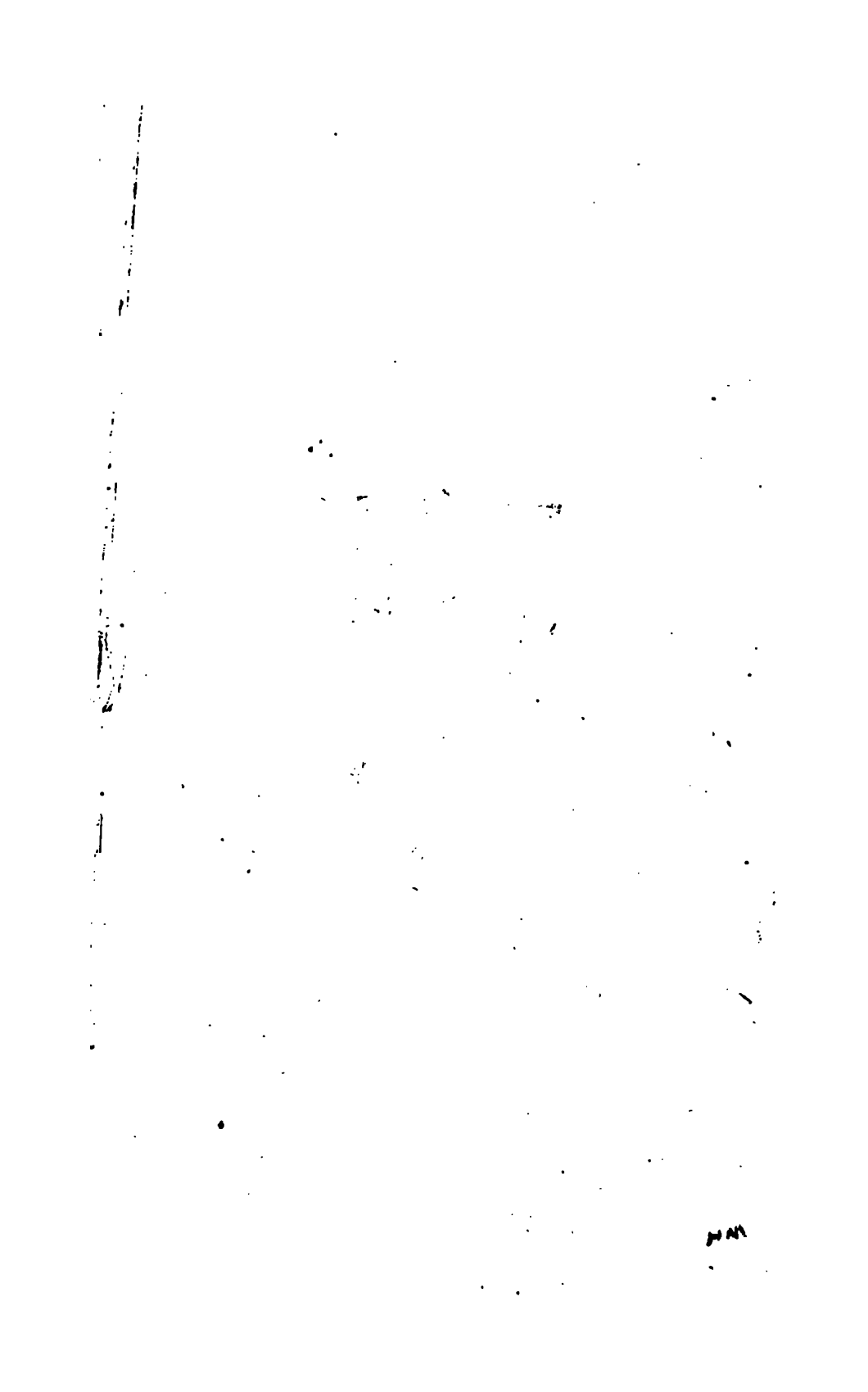


Fig. 55.

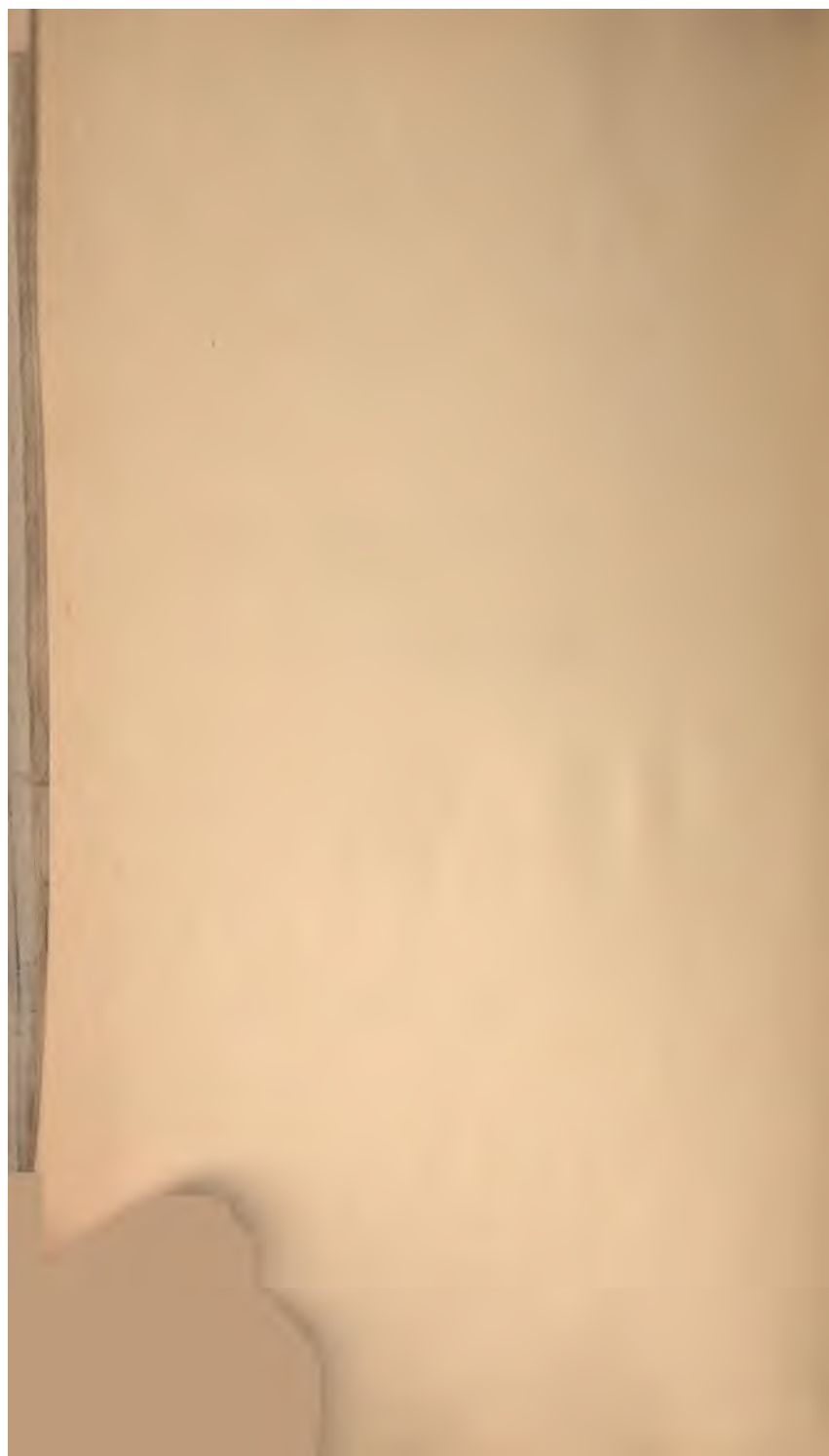














FEB 28 1939